



MISCELLANEA
PHILOSOPHICO -- MATHEMATICA.

Favete, adeste aequo animo, & rem cognoscite
Ut pernoscatis, ecquid spei sit reliquum.

Terent. Prolog. Andr.

MISCELLANEA

PHILOSOPHICO -- MATHEMATICA

SOCIETATIS PRIVATAE

TAURINENSIS

TOMUS PRIMUS.





AUGUSTÆ TAURINORUM,

EX TYPOGRAPHIA REGIA.

MDCCLIX.



A SON ALTESSE ROYALE
MONSEIGNEUR LE DUC DE SAVOYE.

MONSEIGNEUR

L'Ouvrage que nous avons l'honneur de vous présenter est le prémier fruit des tra-

vaux que nous avons commencé ſous vos Auſpices, & la protection que V. A. R. veut bien lui accorder, d'autant plus flatteuſe pour nous qu'elle eſt éclairée, préviendra le Public en ſa faveur. La ſupériorité des connoiſſances qui vous diſtinguent dans le rang élevé où vous êtes placé, vous fait appercevoir ces liaiſons ſecrettes, & ces rapports qui échappent au commun des hommes, par leſquels les ſciences les plus abſtraites conduiſent ſouvent aux plus utiles découvertes pour la Societé; c'eſt de ce point de vuë que vous vous intéreſſés à l'avancement des ſciences, & qu'en daignant jetter un oeil favorable ſur ceux qui les cultivent, vous nous retracés les grandes qualités qui brillent dans NOTRE AUGUSTE SOUVERAIN.

Puisse, MONSEIGNEUR, ce premier essai répondre à son objet, & être en quelque façon digne de vous : ou puisse du moins nôtre exemple inspirer à des talens supérieurs le désir, & le courage d'y satisfaire plus amplement. Pour nous, il nous sera toujours assés glorieux de pouvoir vous offrir nos respectueux hommages.

De V. A. R.

MONSEIGNEUR

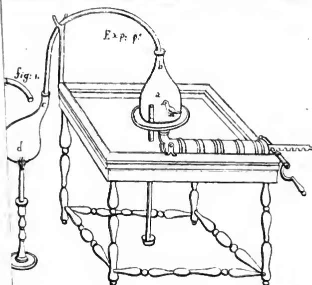
Les très-humbles, & très-obéissans Serviteurs
Saluce, De La Grange, Cigna.

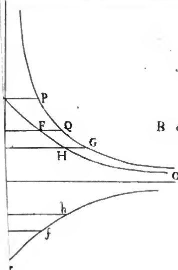
Imprimatur. Provic. S. Officii Taurini.

V. Berta LL. AA. P.

Se ne permette la Stampa

NICCOLO' DI QUAREGNA per la Gran Cancellaría.


Exp: 1e
fig: 1.
a
b
c
d


P
F
Q
G
H
O
h
f
r

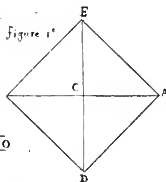
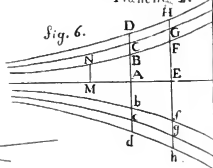
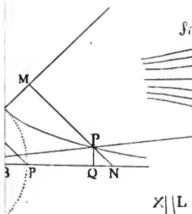
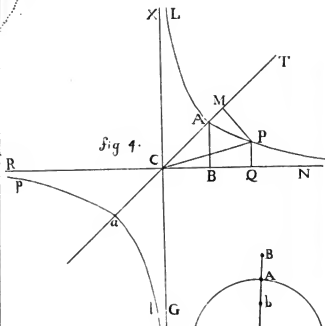
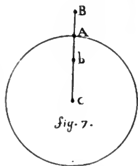

figure 1e
E
B
C
A
D

Planche 2.


Fig. 6.
D
H
G
C
F
N
B
A
E
M
b
c
f
g
d
h


M
P
B
P
Q
N


X
L
T
M
A
P
Fig 4.
C
R
B
Q
N
p
a
G

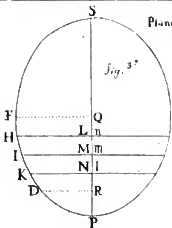

B
A
b
c
Fig. 7.

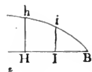

c
D


a
P
C
P
A
Fig. 8.

Planche 3.e







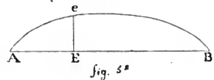
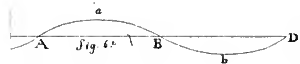
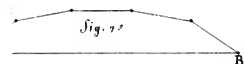
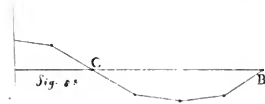


fig. 5.e



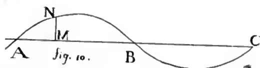


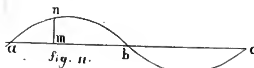


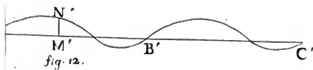
ſon

Planche 1.re


fig. 9.
B


N
M
A
fig. 10.
B
C


n
m
a
fig. 11.
b
c


N'
M'
B'
C'
fig. 12.

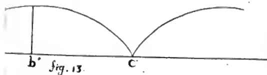
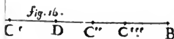

b'
fig. 13
c'


fig. 14.
N
B


fig. 15.
C
D
B


fig. 16.
C'
D
C''
C'''
B

DE IIS, QUAE IN SOCIETATE
ACTA SUNT

COMMENTARII

A JOH. FRAN. CIGNA

CONSCRIPTI.



DE BELLINIANO PROBLEMATE,

SEU

DE OVORUM ELIXATORUM CICATRICULA.



UM ova lampadis calore foveremus, parata machina ad imitationem illius, quae in Berolinensis Academiae monumentis describitur (*a*), praecipuos Auctores consulebamus, qui de ovo, aut formatione pulli commentati fuerant, ut eorumdem lectione studia nostra dirigi possent, & adjuvari. Inter hos Bellinum quoque adivimus, penes quem cum praeclara multa, & laude digna reperiremus, tum illud in primis admirabile nobis videbatur, quod nomine belliniani problematis solemne est: cicatriculam, dum ova elixantur, e superficie vitelli in centrum abire, idque

(*a*) An. 1749.

eo magis admirationem nostram excitabat, quod in incubatis ovis rem aliter se habere, & cicatriculam post elixationem remanere in superficie Bellinus ipse traderet: tenebamur itaque desiderio, ut rem miram nostris oculis intueremur, cui ut satisfieret, ab incubatis ovis exordium duximus. Horum unum elixatum cortice, & albumine nudavimus, & cicatriculam cum contento pullo ad vitelli superficiem revera invenimus paullo infra obtusum ovi verticem medio, ut solet, inter *calazas* loco, & tenuissimae albuminis parti subjectam esse observavimus, quae omnia diligentius a nobis adnotata sunt, ut eo facilius in posterum, si quando opus esset, cicatriculam reperiremus. Observata cicatricula vitellum per centrum secuimus, & in centro ipso praeter omnem expectationem corpus invenimus albidum, tenerum, quale nempe nomine cicatriculae ad centrum latae in ovis non incubatis, & elixatis Bellinus descripserat: & hujus quidem corporis cum belliniana cicatricula omnimodam similitudinem declaravit comparatio, quae cum cicatricula ad centrum recentis ovi elixati inventa instituta fuit: quae cum omnium, ut inquiebam, expectationem fefellissent, in caussa fuerunt, cur nostrum aliquis hujusmodi dubitationes proponeret. An non caussa, quae in ovis non incubatis, dum elixantur, cicatriculam ad centrum pellit, id multo magis in incubatis efficere deberet, in quibus incubationis calore cicatriculae nexus resolvuntur, atque laxantur? An non fieri potuit, ut in ovis non incubatis cicatricula ad vitelli superficiem posita ob parvitatem Bellini diligentiam effugerit, qui dum ubique eandem sollicite perquireret, in corpus album inciderit in centro vitelli positum, idque corpus similitudine aliqua deceptus pro cicatricula habuerit? Enim vero si vera esset cicatricula in incubatis ovis, quorum cicatricula in superficie remanet, ad centrum neutiquam reperiretur. Quamquam porro hisce conjectationibus aliquam veri spe-

ciem

ciem inesse omnes faterentur, ne tamen iisdem leviter adeo indulgeremus, Bellini fides, & auctoritas illustrium Scriptorum testimonio confirmata, & ingenuus veritatis amor prohibebant. Statuimus itaque in non incubatis, elixatisque ovis vitelli superficiem omni diligentia perlustrare, ut experiremur, num forte hac in re Bellino feliciores esse possemus, secus arduam inquisitionem dimitteremus potius, quam ut magni Viri diligentiae, aut candori temere quidpiam detraheremus. Suscepta igitur inquisitio est in primis ab Equite Salutio, qui non leve industriae, ac dexteritatis suae hac in re specimen exhibuit; ostendit enim in plerisque recentibus ovis, quae elixari, ac indurari omnino curaverat cicatriculam ad vitelli superficiem adhuc haerentem; quam cicatriculam esse, tum ex situ demonstrabat, qui medius erat inter *calazas* paullo sub obtuso ovi vertice, & tenuissimae albuminis parti respondebat, ut in incubatis ovis contigisse diximus, tum ex figura, quae annulis conflata erat, & cicatriculam recentium ovorum non elixatorum plane aemulabatur, tum demum ex aliquali ejusdem prominentia supra vitelli superficiem, quam respondens indurati albuminis foveola recipiebat; adeo ut integro adhuc albumine exteriora ovi perlustrans cicatriculae locum certissime indicaret. Ad centrum porro albidum Bellini corpus perpetuo inveniebat, dummodo nec nimis parum, nec diu nimis excocta ova fuissent, quibus in casibus vel nullum, vel obscurius id corpus conspiciebatur. Haec cum saepissime omnium oculis Vir diligentissimus exhibuisset paullo liberius de belliniani inventi veritate dubitare caepimus, Auctoresque perquirere, si qui forte experimenta haec iterassent, aut illustrassent, ut ex illorum observationibus nostrae confirmari, vel refelli possent. Occurrebat itaque Cl. Balbi dissertatio bononiensibus commentariis inserta (*b*), in qua cum Bel-

(*b*) Tom. 2. par. 2. pag. 369. & seq.

lini experimenta renovasset problematis solutionem ex mechanicis principiis deducere conatus est. In illis autem experimentis observavit, postquam ova sex horae minuta in ebulliente aqua detenta sunt, cicatriculam adhuc suo manere loco, quamquam altius eo tempore vitellus obduruerit. Inde vero novum dubitationi nostrae fundamentum accessit; neque enim ullo modo concipere poteramus, quo pacto cicatricula per obduratum vitelli stratum permeare potuisset in tanta teneritudine, & integra deinceps ad centrum pervenire. Postquam novem horae minuta ova in ebulliente aqua Balbi detinuisset, cicatriculam in centro vitelli se reperiisse refert evidentissimam; sub-albidum scilicet corpus a Bellino habitum pro cicatricula; eo autem in loco de vitelli superficie non meminit Cl. Auctor, ut videatur Bellini fidei innixus corpus illud albidum, quod in centro repererat, pro cicatricula habuisse, omnemque adeo cicatriculam in vitelli superficie inveniendi curam abjecisse, utpote quam inutilem fore praevideret. Nos contra, quibus Bellini observationes jam suspectae erant, in ovis iis, quae decem, & ultra minuta in ebulliente aqua elixata fuerant reperta cicatricula ad vitelli superficiem posita, hanc comparabamus cum illa, quam in ovis, quae quinque tantum minuta elixata fuerant, Balbi deprehenderat, cumque omnino similem esse cerneremus, jam nulla supererat dubitatio, cicatriculam post quodcumque ebullitionis tempus nunquam a vitelli superficie recedere. Ad albidum corpus quod spectat in centro vitelli positum, tum in ovis non incubatis, quod Balbi observaverat, tum in incubatis, quod nostrae observationes nos docuerunt, non reperiri, aut obscurius cerni certum est, quando vel diutius, quam par esset, vel per brevius tempus in ebulliente aqua ova detenta fuerunt.

Ne autem in tanta clarissimorum Virorum aliter sentientium auctoritate nostrae observationes sua veritate, & fide desti-

destituerentur Cl. Bertrandi Regium Chirurgum, Regiumque Professorem, ac Parisiens. Chirurg. Acad. Socium earundem participem esse voluimus, qui postquam ipsas pluries omni diligentia renovasset, ambiguas neutiquam esse conclusit. Gavisi itaque non mediocriter fuimus qualiacumque haec tentamina omni difficultate physicos expedire.

DE VARIA BAROMETRORUM DIVERSAE DIAMETRI ALTITUDINE.

I. CUM Bononiensis Academiae commentarios pervolverem, atque ex praeclaris inventis, quibus elegantissima volumina referta sunt, plurimum jucunditatis, utilitatisque perciperem, in eum locum incidi, ubi Clar. Balbi experimenta narrantur, quae ad variam barometrorum diversae diametri altitudinem spectant, eamque Claris. Auctoris sententiam esse intellexi, ut censeat capillarium tuborum exemplo, minorem angustiorum barometrorum altitudinem a majori tuborum, quibus construuntur vi repellente esse repetendam (*a*), ita tamen, ut repellens ea vis in superiori vacua barometrorum parte in primis sedem habeat (*b*), & (quemadmodum experiundo invenit) frigore ad eam partem admoto imminui possit, restituto calore iterum adaugeri (*c*). Cum vero haec semel, iterumque attente perlegissem, quemadmodum Claris. Viri industriam, & experiundi peritiam magnopere admirabar, ita de phaenomeni caussa penitus consentire non poteram.

2. Primo enim animadvertebam vim repulsivam tuborum capillarium, si quae sit, eam in vacua parte minime positam

(*a*) Com. t. 2. par. 1. a pag. 307. ad 311., & a pag. 353. ad 360.
(*b*) Ibid. p. 354. & seq.
(*c*) Ibid. p. 356.

ſitam eſſe, cum diametro tantummodo reſpondeat, nec varia vacuae partis longitudine mutetur (*d*), nec proinde barometrorum vim repellentem in vacua parte eſſe reponendam. Deinde vero ſi vel maxime in vacua barometrorum parte vis repellens locata eſſet, eam frigore augeri potius, quam minui debuiſſe, quandoquidem, ut ipſe Balbi advertit, frigoris vi tubi conſtriguntur (*e*), eoque magis, quod in tubis capillaribus nulla hujuſmodi proprietas nec a Balbi, nec ab aliis fuiſſet obſervata.

3. Conjecturam itaque feci mercurii depreſſionem in anguſtioribus barometris deberi potius preſſioni relicti in vacua parte aëris, qui vel majori copia in anguſtioribus tubis adeſſet, vel arctius ſpatium nactus, proindeque denſior ſubjectum mercurium vehementius comprimeret, admoto autem ad ſupremam barometri partem frigore ita conſtringeretur, ut minorem preſſionem exerceret. Enim vero dum perpendebam, quam difficile ſit omnem e barometris aërem penitus expellere, dum difficultatem in anguſtioribus tubis majorem eſſe cogitabam, dum Muſchembroekii diligentiam in omni expellendo aëre Balbi ſupervacaneam exiſtimaſſe legebam (*f*), non parum in mea ſuſpicione confirmabar.

4. Eo itaque adductus ſum, ut meam hanc qualemcumque ſuſpicionem cum Sociis communicarem, quos inter Ludovicus de la Grange eamdem non modo non improbavit, verum etiam experimentum indicavit, quo definiri facile poſſet: propoſuit nempe, ut accuratiſſima barometra conficerentur ex tubis diverſae diametri, qui in infima parte flexi ſurſum crus promitterent barometrico tubo aequale; &

(*d*) Inſtitut. Neuton. de M. Sigorgne §. 364. 375.
(*e*) L. c. p. 356.
(*f*) L. c. p. 357. cum ſimilia experimenta Florentini propoſuiſſent ex hac ipſa cauſſa pendere Muſchembroechius definivit cum in accuratiſſimis barometris calore, aut frigore ad ſupremam partem admoto mercurii altitudinem non mutari obſervaverit. Vide additamenta ejuſdem ad Acad. Flor. in Collection Académique partie étrang. Tom. 1. p. 26.

& parallelum, ut in ipſum mercurius infundi poſſet, ſicque aër, ſi quis eſſet, in vacua barometri parte in brevius ſpatium coërceri. Si enim, inquiebat, addito per vices mercurio, ipſius altitudo ſupra libellam minueretur, & decrementa altitudinis relicti poſt ſingulas additiones in ſuprema barometri parte vacui ſpatii inverſam rationem ſequerentur, inde confici poſſe depreſſionem barometri tribuendam eſſe fluido elaſtico in ſuperiori barometri parte contento, cujus elaſticitas in ratione inverſa voluminis adaugeretur, qualem aëris proprietatem eſſe ad certos uſque limites Phyſici noverunt (*g*).

5. Experimentum igitur caepimus, omnique diligentia ſaepe iteravimus, cum barometrorum alterum vix dimidiam lineam in diametro haberet, alterum paullo minus quam duas, & mercurius quidem in anguſtiori tubo quatuor circiter lineas inferius haeſit, quam in ampliore, infuſoque, ut propoſitum erat, in crus alterum mercurio altitudo barometri ſupra libellam imminuta eſt, ita ut decrementa altitudinis relicti in ſuprema parte vacui ſpatii inverſam rationem quam proxime ſervarent, quamquam in horizontali ſitu collocato barometro exigua tantum in ſuprema parte aëris bulla deprehenderetur, quae vix aciculae caput magnitudine aequaret. Verbo dicam, talem fuiſſe hujus experimenti exitum, ut Cl. Auctor jam exploratum narraſſe, potiuſquam novum propoſuiſſe videretur. Jam vero ſi a vacua barometri parte mercurius repelleretur imminuta vacuae partis longitudine ſimul & repulſio minui debuiſſet, ut Bononienſes Academici alicubi fatentur (*h*): at contra, ut dictum eſt, mercurii depreſſio major evadebat.

6. Quam-

(*g*) Cogitavi deinceps experimentum faciliori opera abſolvi poſſe etiam barometris qualia a Phyſicis parari ſolent, dummodo magis, minuſve iiſdem inclinatis, & magis, minuſve ea ratione condenſato, ſi quis eſſet, in vacua parte aëre normalis mercurii altitudo ſupra libellam metiretur, & varia ipſius decrementa, aut incrementa notarentur.

(*h*) P. 355.

6. Quamquam porro eo in experimento expectationi eventus adamussim respondisset, nondum tamen eidem acquievi, quin imo veritus sum, ne minori diligentia nostra barometra constructa fuissent, atque adeo residui aëris pressio simul cum vi vitri repellente conjungeretur, cum in iis, quae accuratiora Balbi parasset, sola vis repellens omnem depressionem effecisset. Alio itaque experimento directe investigare constitui, quantum tuborum vis repellens, si quae esset, in deprimendo mercurio valeret.

Itaque animadvertebam vim repellentem ab aëre non oriri, nec ab aëris actione ullo modo mutari (*i*) oportere, adeo ut, si quae differentia esset vis repulsivae inter binos tubos barometricos, eadem etiam in iis apertis se proderet. Binos igitur tubos, quorum unus duas lineas patebat in diametro, alter vix unam, ita inferiori extremitate jungendos curavi, ut deinceps flexi sursum normaliter erigerentur, juncturae autem locus esset in media inferiori parte. Tuborum parietes eamdem propemodum crassitudinem habebant, eodem vitro conflati fuerant, altitudo erat eadem, quanta barometrorum esse solet, erat autem uterque apertus in superiori extremitate. Hos mercurio implevi ad eam altitudinem, ad quam mercurius in barometro suspenditur, ut differentia altitudinis mercurii in binis tubis differentiam vis repulsivae in barometris ejusdem diametri ostenderet: veruntamen mercurius ad libellam propemodum compositus est, ut vix tertia, quartave lineae parte in angustiori tubo depressior deprehenderetur. Dum vero hoc experimentum cum iis comparabam, quae Cl. Galeatius instituit, in quibus nempe inter barometra ejusdem diametri differentiam altitudinum trium linearum fuisse observavit (k), verosimillimum videbatur depressionem eam barometrorum a Balbi observatam vel plane

totam,

(*i*) Sigorgne l. c. §. 329.
(*k*) P. 309. 310.

totam, vel ſaltem maxima ex parte alii cauſſae, quam vi tuborum repellenti eſſe adſcribendam.

7. Dum haec tentarentur, Eques Salutius novam indicavit experimenti ſpeciem, quae rem totam mirifice illuſtrare non tantum poſſet, verum etiam ſola quaeſtioni abſolvendae ſufficeret: propoſuit nempe, ut communicantes barometrici tubi, quibus in ſuperiori experimento uſus fueram (6) mercurio implerentur, tum in vas mercurium continens inverterentur; ſic enim bina barometra inaequalis diametri eſſe proditura, quae cum commune in ſuprema parte vacuum ſpatium haberent, aequalem etiam a reſiduo, ſi quis forte remaneret, in ea parte aëre preſſionem paterentur, atque adeo ſolum effectum vis repulſivae ſuarum altitudinum differentia certiſſime definirent.

Eos igitur tubos iterum replevimus, & candentium prunarum calori expoſuimus, ut mercurius ebulliret, ſicque prodeuntes ab ipſo aëreae bullae per immiſſum, blandeque commotum filum ferreum educerentur: his peractis, inverſiſque tubis eamdem fere ac in ſuperiori experimento altitudinum differentiam invenimus, quae ſcilicet tertiam, quartamve lineae partem aequaret.

8. Quidquid igitur de priori experimento ſentiendum ſit (6), poſtremo (7) difficultatem omnem tolli, & noſtram ſententiam luculentiſſime confirmari cenſemus. Erant enim bina barometra, quae in reliquis cum Academicorum Bononienſium barometris omnino convenirent, atque adeo vis repulſivae effectum non minus, quam illa oſtendere deberent: quapropter cum Bononienſes Academici multo majorem altitudinum differentiam obtinuerint, concludendum omnino eſt, copioſiori aëri in minori barometro relicto eamdem eſſe adſcribendam, quum commune in noſtris barometris vacuum ſpatium nullam hujuſmodi differentiam admitteret. Voluimus etiam experiri, num ex admota glacie ad ſupremam partem altitudo mercurii adaugeretur, &

 magis

magis quidem in anguſtiori barometro , num contra ex admoto calore minueretur, & magis quidem in minori, id enim ex Balbi theoria ſequebatur, cum noſtra contrarium ſuaderet; altitudinum namque incrementa, & decrementa in utroque tubo aequalia futura erant, ſiquidem ex condenſatione, & rarefactione relicti in vacua parte communis aëris penderent, cum inaequalia eſſe deberent, ſi ab aucta, vel minuta tuborum vi repellente orirentur. Sed fruſtanea fuit in hanc rem adhibita opera ; neque enim vel ex admotis calidis linteis, vel ex admota glacie mercurii altitudo in tubis mutata eſt; deinceps vero cum aëris aliquae bullae in eam vacuam partem conſulto admiſſae fuiſſent, tunc equidem glaciei frigore mercurium elevari, ex linteorum calore iterum deprimi obſervavimus, ut tamen altitudinum incrementa, & decrementa in utroque tubo ad amuſſim aequarentur : ex quo fit manifeſtum mercurii altitudinem ex frigore, vel calore non mutari, ſiquidem ſuperior barometri pars aëre accuratiſſime vacua ſit, quod vero incrementum, vel decrementum ex calore, & frigore obſervatur, id relicto in ea parte aëri tribuendum eſſe, qui aequalia incrementa, & decrementa efficiat, ſi communis, & aeque denſus in utroque barometro ſit, quemadmodum in noſtro experimento contingit, inaequalia vero, ſi inaequali copia, & impari denſitate relinquatur, quemadmodum in Bononienſium barometris accidiſſe ex hactenus dictis colligi poſſe cenſemus.

9. Eoſdem tubos iterum mercurio puriſſimo implevimus, & pari induſtria aëre expurgavimus, eamdemque altitudinum differentiam obtinuimus. Iterum pariter glacie per immiſſum nitri ſpiritum admodum refrigerata, & candentibus bracteis ferreis ſupremam partem refrigerare, & calefacere per vices curavimus; at non minus fruſtranea opera noſtra fuit, cum aeque immobilis, ac in priori tentamine mercurius perſtitiſſet.

10. Eoſ-

10. Eosdem etiam tubos ex utraque parte apertos in vas mercurio plenum injecimus, ut depressionum differentiam reperiremus, eamque iterum tertiam, quartamve lineae partem non excedere observavimus, in qua constanti experimentorum consensione (6. 7. 9.) veritatis non leve argumentum inesse consideranti patebit.

11. Aliqua quidem nascebatur difficultas ex iis experimentis, quae in vacuo boyleano a Viris Cl. capta sunt: in quibus nempe educto aëre, & mercurio in utroque barometro descendente, auctaque adeo vacuae partis capacitate, differentia tamen altitudinum eadem perseverabat, id enim Cl. de la Grange experimento in primis adversabatur. Etenim si in eo experimento imminuta vacuae partis capacitate differentia altitudinum augebatur, aucta in hoc experimento eadem capacitate differentia imminui similiter debuisset. Legebamus quidem Plantadium observasse in montibus ultra centum hexapedas altis omnem differentiam sublatam fuisse, quod cum Bononiensium experimentis opponeretur nostrae theoriae, & experimentis apprime erat consentaneum: quamquam enim ipsi proponant in Plantadii observatione vi frigoris in montibus eam differentiam sublatam fuisse, cum tamen, ut demonstravimus, frigus differentiam non minuat, nisi relicti aëris elasticitatem minuendo minime dubium videtur, id etiam magna ex parte ex descensu mercurii, & ejusdem aëris rarefactione contigisse, ex qua non minus quam ex frigore ejusdem elasticitas minor evadit.

12. Ea igitur experimenta repetenda suscepimus, ut si fieri posset, diversitatis caussam assequeremur: & revera maximam in iisdem varietatem invenimus. Quando enim barometris utebamur, quae supra candentes prunas aëre expurgata non fuerant, inter exanthlandum altius barometrum depressiori aequale evadebat, & cessante emboli motu pristina differentia redibat, quemadmodum Bononienses observarunt; alias, quando accuratissime supra candentes

prunas

prunas barometrorum mercurius aëre fuerat repurgatus, durante emboli motu amplius barometrum deprimebatur, & in eadem depressione etiam cessante emboli motu permanebat, quod cum Plantadii experimento in primis convenire videtur. Arbitrabamur itaque in priori casu, cessante emboli motu, novum aërem, & quidem copiosius in angustiori barometro ex parietibus labente mercurio detectis, vel ex mercurio ipso prodiisse, eumque aërem pristinam differentiam restituisse, quod in barometris aëre expurgatis similiter contingere non potuerit.

13. Revera hasce descensuum anomalias aëri in suprema barometrorum parte contento, vel deinceps a mercurio, aut vitro erumpenti tribuendas esse demonstrat experimentum barometris communicantibus in machina pneumatica institutum; ea quippe barometra, quae eandem propemodum, ut dictum est (7), altitudinem habebant, dum aër educeretur, aequali omnino celeritate descendebant, & eamdem altitudinis aequalitatem servabant etiam quiescente embolo, & similiter aëre in recipiens pneumaticum pedetentim admisso pari gradu ascendebant, ut aeque alta perpetuo remanerent.

14. Superest, ut moneam Muschembroeckium, Desagulierium, Sigornium, aliosque primae notae Physicos ostendisse, mercurium a vitro non solum non repelli, quin potius ab eodem attrahi; depressionem autem mercurii in capillaribus tubis fieri docuisse excessu vis attrahentis partium mercurii inter se supra vim attrahentem vitri (*l*); quapropter cum ea attractionis differentia locum non habeat,

(*l*) Mercurium absque vi repellente deprimi posse cognovi, dum ipsum inter aeneam bracteam ad acutissimum angulum flexam ita in curvam sinuari observavi, ut maxime depressus prope angulum esset, & eo elatior, quo magis bracteae crura divergerent, non secus ac inter vitreas laminas contingat. Mercurium autem ab aere repelli nemo dixerit, cum in eo ipso experimento aeneae laminae margo in mercurium immersus eodem imbutus, infectusque sit & mercurius a Chymicis cum aere in amalgama uniatur &c.

beat, si barometrum ex unico inflexo tubo construatur, absque eo quod in subjectum vas mercurio plenum immergatur, patet modus, quo in angustissimis etiam barometris mercurii depressio ab ea caussa orta declinari possit. Hoc autem artificium etiam in hypothesi vis repellentis ipsius effectus praecavebit; cum enim vis repellens perinde ac vis attrahens, si quae sit in tubis, eadem remaneat quaecumque sit ipsorum longitudo, & quantacumque ipsorum pars in attractum, aut repulsum fluidum immergatur (*m*), manifestum fit repulsionem mercurii in barometro haerentis a repulsione ejusdem in altero crure elidi, ac corrigi debere.

DE CORRIGENDIS BAROMETRORUM ERRORIBUS EX CALORE, ET FRIGORE NATIS.

I. BArometrorum mutationes non solum ex variata atmosphaerae pressione ortum ducere, verum etiam ex vario caloris gradu, qui mercurii densitatem immutet a longo jam tempore Physicis innotuit, factumque propterea est, ut effectibus caloris a gravitatis effectibus distinguendis ab eo tempore incubuerint: veruntamen correctiones hujusmodi proposuerunt, quae pro unaquaque barometri observatione experimenta requirerent, aut computationes, quorum alterum difficile erat, alterum incommodum. Laudabile proinde visum est Ludolff consilium, qui in monumentis Acad. Sc. Berol. (*a*) talem correctionem proposuit, ut absque experimentis, & absque computis ex solius scalae barometricae observatione vera atmosphaerae pressio quocunque tempore cognosceretur. Id duntaxat

(*m*) Quae de attractione Sigornius demonstrat §. 330. 375. ad vim repulsivam transferri facile possunt, cum eae vires non nisi ob contrariam directionem inter se differant.

(*a*) An. 1749.

duntaxat in ea correctione incommodi supererat, ut scalae constructio, quam Vir Cl. exhibuit non admodum facilis, & expedita videretur, & thermometri comparationem perpetuo postularet. Cum itaque de eo etiam incommodo tollendo cogitarem, Cl. de la Grange ea de re collocutus sum, qui unica observatione problema hoc ita absoluit, ut nihil in hac re desiderari amplius posse videatur. Inquiebat enim incrementum altitudinis mercurii ex dato caloris gradu natum esse, ut altitudinem columnae mercurii, quae ei calori exponeretur, ac proinde si barometra ex unico inflexo tubo conficerentur, ita ut in crure altero mercurii altitudo unius tantum, aut duorum pollicum esset, rarefactionem mercurii, & condensationem in eo crure tam exiguam altitudinis differentiam esse effecturam, ut negligi tuto posset; nil igitur aliud esse faciendum, nisi ut scala altitudinum breviori barometri cruri apponeretur; sic enim ascensus, ac descensus, ex mutata aëris gravitate natos aequae percipi, interea dum mutationes ex calore productae sensibilem errorem non parerent.

2. Cum porro quantum mercurius in uno crure adscendit, tantundem in altero descendat, & contra, variatio altitudinis mercurii supra libellam dupla est spatio a mercurio descendendo, vel adscendendo percurso: quapropter ut scala veram altitudinem supra libellam significet in hac loco pollicum semipollices, linearum loco semilineae ponendae sunt, & pro integris pollicibus, ac lineis integris deinceps assumendae; inde autem constat in hac barometri specie errores a rarefactione natos duplos esse ipsa rarefactione.

3. Quod si igitur quis paullo acuratior, & diligentior errorem quoque ex minoris cruris rarefactione natum (1) declinare cupiat, in promtu correctio est ab eodem fonte petita: si enim binae scalae construantur, quarum una barometro ipsi apponatur, altera breviori barometri cruri,
ita

ita ut haec adſcendendo imminuatur, illa adaugeatur, quamdiu mercurius in eadem denſitate perſeverabit, utraque ſcala eundem gradum oſtendet, mutata vero denſitate, diverſi gradus prodibunt, quorum ſemidifferentia totius voluminis incrementum, vel decrementum ſignificabit. Poterit autem in ſcalis aptandis certa, & determinata mercurii denſitas aſſumi, quod nos in noſtris barometris parandis praeſtitimus: tubo enim cartaceo totum barometrum incluſimus, & comminuta glacie intervallum replevimus, ut in utroque crure congelationis frigore mercurius condenſaretur. Deinceps mercurii altitudinem in utroque crure filo notavimus, & differentia altitudinum inventa, ad utrumque crus opportunam ſcalam aptavimus, quae eam differentiam exprimeret (2).

4. Similibus peractis ſpatium a mercurio congelationis tempore occupatum, quod aequale eſt longitudini cilindri intra cognomines quoſcumque utriuſque ſcalae gradus intercepti, ſemel dimetiendum eſt; huic enim ſi addatur, tota mercurii rarefactio (3) habebitur, quocumque tempore volumen mercurii rarefacti.

5. Porro altitudo mercurii in minori crure eſt minor vera dupla quantitate rarefactionis (2) in eodem crure; rarefactio autem tota aequatur ſummae duplae rarefactionis in minori crure, & rarefactionis mercurii ſupra libellam exiſtentis: quare ſi altitudini minoris cruris addatur rarefactio tota, habebitur altitudo vera aucta rarefactione mercurii ſupra libellam exiſtentis, ſeu aucta ſua rarefactione.

6. Quare ſi fiat, ut volumen totius mercurii rarefacti ad volumen ejuſdem condenſati (4) ita altitudo mercurii rarefacti ſupra libellam (5) ad quartam proportionalem, haec dabit veram mercurii altitudinem (*b*).

C 7. Haec

(*b*) Scalarum conſtructio ea eſt, ut gradus in inferiori deſcendant, dum in ſuperiori aſcendunt, quo fit, ut extremitates columnae mercurii fri-

7. Haec autem correctio tum accuratioribus, ut diximus, satisfacere potest, tum usui esse, quando mercurius descendit per insignem altitudinem, & propterea rarefactio minoris cruris insigniter augetur, quod in altissimorum montium altitudine barometri ope dimetienda fere contingit, quando correctionis usus in primis necessarius videtur ob frigus in montibus magis, magisque plerumque adauctum, prout loci altitudo adaugetur. Coeterum cum ascensus mercurii in minori crure, ex maxima atmosphaerae mutatione sit unius pollicis cum dimidio, si minima mercurii altitudo in eodem crure ponatur semipollicis, erit altitudo maxima duorum pollicum, atque adeo ejus rarefactio erit $\frac{1}{25}$ circiter rarefactionis in crure majore, & altitudo ab ipso crure notata pro vera assumi plerumque poterit absque sensibili errore.

8. Hoc

gore glaciali condensati semper ad gradus cognomines pertingant, qui gradus exprimunt altitudinem ejusdem mercurii condensati supra libellam; sit itaque in hoc mercurii statu numerus graduum, quem utraque scala quocumque dato tempore exhibet, $= r$, & immutato atmosphaerae pondere ponamus mercurium subito rarefieri evidens, est quantitates materiae in unaquaque columna easdem remanere debere, dum ejusdem volumina per spatia quaevis augebuntur. Exprimantur haec columnarum incrementa per m, & n, & quoniam mensurae graduum in scalis dimidiae tantum sunt verarum, prodibunt in scala superiori gradus $r + 2m$, & in inferiori $r - 2n$; hi sunt gradus, qui ex immediata observatione semper habentur. Sit itaque numerus graduum in scala superiori a mercurio notatus $= a$, & numerus [illegible]duum respondens in inferiori $= b$, & erit $r + 2m = a$; $r - 2n = b$ subtrahatur haec aequatio ab illa, & residuo per 2 diviso exurget $m + n = \frac{a-b}{2}$; quae adeo erit aequalis rarefactioni totali. Addantur nunc ambae aequationes, & summis per 2 divisis habebimus $\frac{a+b}{2} = r + m - n$, quae formula, ut videre est exhibet volumen primum mercurii supra libellam, cum sua rarefactione, quae aequatur differentiae rarefactionum ambarum columnarum. Si itaque c sit longitudo totius cilindri mercurialis frigore condensati; sequentem analogiam poterimus instituere $c + \frac{a-b}{2} : c = \frac{a+b}{2} : \frac{ca+cb}{2c+a-b}$. quae quarta proportionalis exhibebit quocunque tempore altitudinem mercurii supra libellam ad eundem semper condensationis statum redacti.

8. Hoc porro barometrum quanquam duplo minus sensibile sit, quam reliqua, plures tamen utilitates complectitur, quod nec scalam mobilem postulet, nec obnoxium sit depressioni ex tuborum angustia natae, nec demum ob caloris, frigorisque vicissitudines, in errorem inducat.

DE FALLACIA METHODI DIMETIENDI QUANTITATEM ATTRACTIONIS.

INquisiturus, num aliqua, & quanta mercurium inter, & vitrum adhaesio intercederet, utebar methodo a Tayloro, aliisque tradita, ex altero nempe bilancis brachio vitrum planum suspendebam in situ orizontali, & apposito in altero brachio aequipondio, suppositoque mercurio, vitri inferiorem superficiem mercurii superficiei aptabam, & ex pondere in altero bilancis brachio addendo ad vitrum e mercurio divellendum adhaesionis vim metiebar, cumque non exiguum pondus ad id requiri experirer, maximam mercurium inter, & vitrum adhaesionem ea methodo me invenisse, ac demonstrasse existimabam. Fallacem methodum esse amice monebat Ludovicus de la Grange, eamque adhaesionem externi aëris pressioni aut totam, aut ex parte esse adscribendam, cumque responsionis loco nihil suppeteret, quod afferrem, nisi Cl. Virorum auctoritatem, qui ea methodo eodem scopo saepe usi fuerant, ad experimentum provocabat inter corpora, inter quae nullam adhaesionem esse, apud Physicos in confesso esset. Itaque unanimes id ipsum experimentum vitro oleo madido, subjecta aqua tentavimus, sed magnum quoque pondus ad id vitrum ab aqua divellendum necessarium fuisse invenimus; observabamus duntaxat, majus, minusve pondus requiri, prout contactus magis, minusve esset accuratus, prout nempe plures, paucioresve aëris bullae vitrum inter, & aquam essent interpositae. Cum autem in eo experimento ve-

reri liceret, ne olei ſtratum minus craſſum eſſet, quam ut ſufficere poſſet vitri, & aquae adhaeſioni prohibendae aliud in hanc rem libuit inſtituere. Nempe vitrum operuimus ſebi ſtrato ultra ſemilineam craſſo, & nihilominus idem fuit experimenti exitus, ex quo conſtitit novem, & ultra unciarum pondus neceſſarium fuiſſe ad ſuperficies 10. circiter pollicum quadratorum divellendas. Sebum porro omnem aquae ad vitrum adhaeſionem impedire Phyſici conſentiunt, & demonſtrat experimentum, quo tubi capillares intus ſebo inuncti aquam ſupra libellam ſuſpenſam non retinent, obſervante Sigornio, ex quibus conficitur eam methodum a Phyſicis adhibitam, veram adhaeſionis menſuram non praebere.

DE ASCENSU, ET DESCENSU THERMOMETRORUM VARIIS LIQUORIBUS MADENTIUM EX INFLATO VENTO.

Thermometra humida, ſi vento ejuſdem temperaturae perflentur, aut ſi ventus ipſe humidus ſit, inſigniter deprimi Muſſchenbroeckius ſcribit (a), quod porro phaenomenon cum ſingulare videretur, libuit variis liquoribus rem eamdem tentare. Talis autem fuit experimentorum exitus.

Aqua, vini ſpiritus, acetum, lac, cremor lactis thermometri deſcenſum praeſtabant; petroleum, eſſentia caryophillorum, oleum olivarum, oleum lini adſcenſum efficiebant, ac demum oleum Tartari per deliquium ad aëris temperaturam redactum nihil mutabat, adeout, inflato aëre, thermometrum immobile permaneret. Ut autem certiores fieri poſſemus, num revera ex vento thermometrum adſcenderet, aut deſcenderet, ſi de iis liquoribus quaeſtio erat, qui adſcenſum faciebant, iiſdem frigidioribus uteba-
mur,

(a) Eſſai de Phyſique §. 962.

mur, quam eo tempore atmosphaera esset; sic enim inflato vento prius ad atmosphaerae calorem assurgebat thermometrum, dein flatu continuato majorem altitudinem assequebatur, & postea in aëre relictum ad atmosphaerae temperaturam redibat, ac demum si in eum liquorem immergeretur, iterum descendebat. Contra autem, quando de liquoribus agebatur, qui descensum facerent, eosdem calidiores parabamus, quam atmosphaera esset, ut pariter venti effectum exploratum, certumque haberemus.

Recensita porro experimenta nulli hactenus cognitae ignis, calorisve proprietati accommodari posse videntur. Si enim dicas, vi salium in aëre contentorum, liquores, quibus thermometra madent, refrigerari, aut incalescere, qui vero fit, ut oleum tartari, quod maximam cum acidis per atmosphaeram diffusis effervescentiam efficere, maximum inde calorem producere deberet, nec minimum pariat caloris, aut frigoris gradum? Sin vero ad attritum confugias aërem inter, & liquores, quibus aspersa thermometra sunt, primo quis dixerit ex aquae, & aquosorum humorum attritu frigus produci? deinde vero hactenus in ea theoria illud firmum, ratumque habitum est, quod calor non solum attritui respondeat, verum etiam liquorum indoli plus, minusve pinguium, atque adeo magis, minusve inflammabilium, a qua quidem lege nostra experimenta longissime absunt. Quid enim macrius oleo tartari? quid vini spiritu inflammabilius? quid pinguius lactis cremore? veruntamen oleo tartari nullum frigus gigni, ingens ex vini spiritu, & cremore lactis oriri, ipsa experimenta constantissime docuerunt.

Nobis igitur rem ipsam proposuisse suffecerit; rei caussam diligentioribus investigandam relinquemus, forte etiam nos ipsi aliquando proponemus; experimenta enim aliqua inchoavimus, quae si eumdem eventum constanter habeant, ad hanc, aliasque caloris, frigorisque caussas assequendas conducere possint.

DE

DE CAUSSA EXTINCTIONIS FLAMMAE IN CLAUSO AERE.

1. CUM Eques Salutius definire ſtuderet, num elaſticum fluidum a pulvere pyrio erumpens alendae flammae aptum eſſet; quaeſtio exorta eſt cur clauſo in ſpatio flamma diu vivere nequeat, eaque occaſione variae Phyſicorum de hac re ſententiae in medium prolatae ſunt, ut ſi fieri poſſet, potiſſimam, ac veritati proximam aſſequeremur.

2. Inter caeteras celebris illa adducebatur, qua flammae extinctio vaporibus haeterogeneis tribuitur ab ipſa erumpentibus, quibus incluſus aër abſorbeatur, aut ejus elaſticitas deſtruatur, unde is, qui reſiduus eſt minorem elaſticitatem exerceat, quam ſuſtentanda flamma poſtularet (*a*). Hanc vero non levibus difficultatibus obnoxiam eſſe proponebam, cum vix ad aliquot pollices elevato mercurio clauſo in ſpatio flamma extinguatur (*b*), etſi in montibus, ubi longe rarior aër exiſtit, quam commode vivat; quod ſi a vaporibus, ac fuligine flamma extingueretur alcoholis flammam diutiſſime clauſo in ſpatio victuram eſſe colligebam, cum ab eadem fuligo nulla emanet, nec niſi aquei vapores aliqui erumpant (*c*): quoniam vero diverſus fuit experimenti exitus, & alcoholis flamma citius quam ſebi,

(*a*) L'on ne doit pas attribuer à la perte de l'éſprit vital de l'air l'extinction de la flamme de la chandelle, & des méches ſous des récipiens, mais aux vapeurs fuligineuſes, & acides, dont l'air ſe charge, & qui détruiſant l'elaſticité de cet air, empêchent, & retardent l'action, & le mouvement elaſtique du reſte. Statiq. des vegetaux exp. 117. p. 223.

(*b*) Poſt abſorptam $\frac{1}{37}$ aëris flammam extingui Mayovv, poſt abſorptum $\frac{1}{27}$ Haleſius tradit l. c. exp. 106. p. 200. 201.: imo, ne uno quidem pollice elevato mercurio, flammam extinctam fuiſſe ipſe Haleſius tradit l. c. exp. 115. p. 223. 224.

(*c*) Boerrhauv. elem. chem. t. 1. p. 170. 171. edit. pariſ.

sebi, aut pinguis olei extincta est, mea exinde magis dubitatio augebatur (*d*).

3. Interea Ludovicus de la Grange experimento alio prioris opinionis infirmitatem evincebat. Accensam scilicet candelam ita vitreae campanae supposuit, ut campana ipsa spatium non clauderet, sed ejus inferior limbus a tabula, cui candela insistebat, aliquot transversos digitos distaret, at flammam non minus perire observavit; quanquam amplissimus externo aëri sub campanam aditus pateret, quare nobis etiam apertius persuadebatur ex defectu aëris, aut ejusdem absorptione clausam flammam non extingui.

4. Cum id Vir industrius observasset, explorare insuper coepimus, num intra recipiens in suprema parte amplo foramine pertusum flamma vivere posset, sed similiter extingui experti sumus: Jam igitur binos in suprema parte hiatus experiri libuit, quos similiter sustentandae flammae ineptos esse comperimus, tum vero observavimus foramina non majora flammam servare, si alterum in suprema recipientis parte, alterum in infima pateret, cumque varias apertionum positiones, variasque earundem combinationes Ludovicus de la Grange similiter tentandas proposuisset, ad id Eques Salutius lanternam ex albo ferro construendam curavit, quæ undique accurate clausa erat; sed duobus in suprema parte foraminibus hiabat, duobus in media, totidem in infima, quorum unumquodque pollicem circiter diametro patebat, & subere obturari pro lubitu poterat.

5. Hac usi, observavimus bina ostia superiora, aut media, aut infima sustentandae flammae non sufficere, sufficere au-

(*d*) Deinceps cum Boylei opera pervolverem haec jam olim ab eximio Physico animadversa fuisse comperi, qui cum alcoholis flammam clauso in spatio extinctam fuisse narasset, haec addit *post flammae extinctionem aër in recipiente alteratus visibiliter non fuit, & quantum ex judicandi modis, qui ad manum tunc erant percipere potui, aër, vel omnem suam elasticitatem, vel saltem longe maximam ejus partem retinebat*. Vid. ejus suspic. de latent. aëris qualit. tom. 2. p. 8. edit. Genev. 1680.

autem duo alia quaevis, si modo eorum unum supra flammam, alterum infra ipsam situm esset; quinimo unicum ad basim lanternae sufficere Eques Salutius demonstravit, si ita lanterna agitaretur, ut modo superiora, modo inferiora flamma teneret.

6. Ex quibus experimentis cum constare videretur per foramen alterum, & quidem per inferius ingressuro aëri, per alterum, & quidem per superius eidem egressuro aditum liberum esse opportere, ut flamma sustentaretur, eam tamen aëris per foramina directionem levibus corporibus admotis de la Grange tutius, certiusque definire cupiebat.

7. Id facilius appositis valvulis perfici posse animadverti, & quidem observavimus ex tali valvularum dispositione, ut per superius foramen aër egredi, per inferius ingredi posset, flammam vivam mansisse, ex opposita ipsarum directione interiisse, ita ut in primo casu valvulae a foraminum margine sponte recederent, in postremo contra eundem aptarentur.

8. Quum igitur id constitisset, per inferius foramen ingredi, per superius egredi aërem debere, ut flammam sustentare possit, experiri volui, num tubo curvo communicationem inter superius, inferiusque foramen perficiente flamma intra clausum spatium servari posset; sed nihilo secius extingui observavi, quam si nulla hujusmodi communicatio intercessisset.

9. Halesius porro crus alterum syphonis per apertum excipuli pneumatici verticem ita trajecit, ut ad lancis fere contactum perveniret, ejusque cruris orificium tribus laneis tegumentis munivit: candela sub eo recipiente posita intra pauca minuta extinguebatur, quanquam tunc temporis Halesius aërem exhantlando renovaret; nam per lanea syphonis tegumenta libere adeo externus aër in exantlati locum penetrabat, ut mercurii altitudo, ne uno quidem pollice augeretur (e).

(e) Statiq. des vegétaux exp. 115.

10.

10. Experimentum hoc, cum de la Grange perpenderet, ideo flammam extinctam fuisse opinabatur, quod aër in inferiori tantum recipientis parte renovaretur, dum is, qui in superiori continebatur, immotus remaneret: victuram itaque flammam sperabat, si a superiori recipientis parte aër hauriretur, novusque aër in subducti locum per lancis foramen ingredi posset, sic enim talem aëris cursum produci, qualis a flamma libero in aëre excitari solet (7).

11. Aptabat itaque ad lancis foramen, quod in antliam patet tubum ejus longitudinis, ut ad superiorem recipientis partem perveniret, & flammam ita sub recipiens collocabat, ut foramen aliud lancis, per quod barometrum traduci solet, intra recipientis ejusdem ambitum comprehenderetur, & externo aëri in recipiens aditum praeberet: his ita paratis, etiamsi epistomium machinae pneumaticae apertum esset, & binis foraminibus, superiori altero, altero inferiori cum externo aëre recipiens communicaret, candela brevi extinguebatur.

12. Quod si aërem ex suprema parte per tubum hauriret, novusque interim aër per lancis foramen in inferiorem penetraret, flamma servabatur, & tandiu quidem, quamdiu emboli motus perseverabat, ex quibus constitit foramina, quae servandae flammae inepta sint (11), servare utique posse, si cursus aëris ab inferiori ad superius foramen ex arte producatur.

13. Quandoquidem, ut dictum est, (8) tubus, qui communicationem inter superius, inferiusque foramen efficiebat, flammam non servaverat, conjecturam fecit de la Grange intra vas clausum aëris circulum sponte perfici non posse; qui si ex arte excitaretur, fortasse non aliter flammam, quam in praecedenti experimento sustentaret. Ut id experimento decerneret curvum vitreum tubum ex eo foramine, quo antlia pneumatica cum externo aëre commercium habet ad supremam apertam recipientis pneumatici

partem deduxit, accurateque glutinavit, & accensam candelam sub recipiente inclusit, cumque mox extinctioni proxima esset, embolum agitavit, epistomium ita versando, ut educto embolo aërem per tubum ex suprema recipientis parte exugeret, eodemque restituto per lancis foramen in inferiorem urgeret: tum vero observavimus singulis emboli agitationibus refocillari flammam, sensimque haud minus vividam reddi, quam in aperto aëre futura fuisset, ac talem tandiu servari, quamdiu motus emboli perduraret, eodem cessante paullatim languere, iterumque extinctioni proximam eadem arte restauravi; hasque languoris, vigorisque vicissitudines induci pro lubitu posse; quod si emboli motus per aliquot secunda deficeret, extinguebatur. In hoc autem experimento tentando, prius embolum agitari oportebat, quam omnia accurate glutinata essent, ne praepropere flamma interiret, & barometrum aptare negleximus, quod nos certiores redderet, num omnis externo aëri aditus interclusus esset, sed rei novitate, & elegantia delectati, statim de commodiori experimenti specie cogitavimus, quae vitae usibus inserviret.

14. Id autem obtineri posse animadvertimus, si recipiens undique accuratissime clausum foramine uno in suprema parte, altero in infima pertunderetur, hisque valvulae ea lege aptarentur, ut superior erumpenti aëri cederet, irruenti resisteret, inferior vicissim in recipiens aditum praeberet, regressum interciperet, quibus ita comparatis per curvum canalem ad recipiens feruminatum communicatio induceretur inter utrumque foramen, ipsoque demum pertuso canali, ad aperturam follis tubus accommodaretur; sic enim dilatato folle aërem ex superiori recipientis parte tantum hauriri, eodem compresso in inferiorem ejusdem partem urgeri, talemque aëris circulum produci, qualem clauso in spatio flamma sustentanda postulabat (13).

15. Lanterna itaque ex albo ferro expoſità arte conſtructa fuit, quae anteriori in parte plano vitro ad ferrum quam exacte ferruminato, ac glutinato claudebatur, ut ipſius cavitas conſpici poſſet. Lanternae porro fundus rotundo foramine pertuſus erat, quod in tubum aliquot pollices longum ſupra internam fundi faciem normaliter junctum aperiebatur. Tubus alius planae laminae normaliter inſiſtens priori congruebat, & accenſam candelam recipere poterat, ac ſuſtinere: ſuperior autem planae laminae facies molli cera obducebatur, ſic enim tubo hoc in priorem immiſſo, candela in lanternam inſinuabatur, & interea plana baſis ſuperiori facie, qua cera obducta fuerat, contra lanternae fundum compreſſa, eidem adhaerebat, & exterioris aëris ingreſſum prohibebat. Reliqua ſe habebant, ut §. praecedente propoſitum fuerat: duntaxat notandum follis, quo uſi fuimus, poſteriorem aperturam, ſuperpoſito corio, ac rite glutinato obturatam fuiſſe: his ita diſpoſitis experimentum aggreſſi fuimus, quod expectationi noſtrae reſpondit; candelam enim mediocrem, quae intra recipiens ſibi relicta minuto temporis extinguebatur, tamdiu vivam ſervabamus, quamdiu follem agitare lubebat, & intermiſſa paulliſper agitatione languidam cernebamus, quae mox, eadem renovata, reſtaurabatur.

16. Etſi vero lanternam accurate clauſam optaremus, talem nihilominus ab artifice non obtinuimus, ſed ſingulis follis agitationibus aëris irruentis, aut prodeuntis ſibilum percipiebamus, inprimiſque citra vitrum, tumque ex follis agitatione flamma vehementer commota extinguebatur, praeſertim ſi paullo celerius follis agitaretur: poſtquam vero pleraſque lanternae juncturas ſuperinducta cera, & maſtice glutinavimus, deſcriptum lanternae effectum demum obtinuimus; quapropter in noſtra opinione fuimus confirmati non ex renovatione, ſed ex circumductione aëris flammam

servari, siquidem quo accuratius novus aër arcebatur, eo magis quieta, & incolumis apparebat.

17. Interim non inopportunum existimamus ea afferre, quae Cl. P. Beccaria in suis physices lectionibus in hanc rem protulerat, ea autem hujusmodi sunt.

„ Primo flammam ex charta excita sub flamma candelae:
„ extinguitur; ea enim aërem disjiciens infra candelae flam-
„ mam constitutum, facit, ne aëre undique ambiente flam-
„ ma candelae libretur, contineatur.

„ 2. Candelam accensam supponito vasi undique clauso:
„ brevi extinguitur; supponito vasi clauso undique, quod
„ tamen prope fundum communicet cum aëre ambiente:
„ extinguitur.

„ 3. Supponito vasi undique clauso, praeter quam in
„ vertice, ubi foramen hiet pollicare: extinguitur.

„ 4. Supponito vasi, in quo foramen pollicare duplex, al-
„ terum basi flammae depressius, alterum altius: vivet
„ flamma, atque non verticali emicabit directione, sed
„ obliqua, apice nimirum suo declinabit a loco foraminis
„ depressioris in locum foraminis altioris patentis in latere
„ opposito vasis.

„ Quae omnia non solum probant aërem esse neces-
„ sarium, qui flammam reverberet undique ad flammam
„ alendam, sed plane etiam evincunt aëre opus esse, qui
„ certa circumeat lege; flamma nimirum suo apice immi-
„ nentem sibi aërem perpetuo deturbat, illi aër succedit,
„ qui basi flammae adjacet; novo ergo aëre continenter
„ opus, qui adfluat ad basim, dimotoque ex apice aëri
„ succurrat.

„ Ratio ipsa, qua servatur ignis in prunis accensis, vel
„ ratio potius, qua fit, ne ignis in prunis accensis grassans,
„ ipsas velociter exolvat in cineres, eamdem confirmat,
„ quam superius constitui veritatem; nimirum cineribus
„ obvolvuntur accensae prunae, ea res facit ne recens con-

„ tinuo

„ tinuo aër reverberet ignis particulas, prunasque adeo ser-
„ vat diutius. „ Hactenus Vir Clarissimus. Quid vero de hisce sentiendum videatur ex sequentibus apparebit.

18. Postquam quae tentavimus de flamma experimenta in eum qualemcumque ordinem redegissem, quo proposita leguntur, Eques Salutius nova instituere aggressus est: investigare nimirum voluit num aëris fluxus, qui ab inferiori ad supremam clausi recipientis partem dirigeretur, flammam quoque sustentaret, etsi hujusmodi directio, directioni, quam aër circa flammam sponte sequitur, opposita esset.

Itaque siphones binos ex vitro selegit, quorum crus alterum intra clausum recipiens insinuavit, dum alterum extra ipsum emergebat: inclusa crura non eandem habebant altitudinem, sed unum supra flammam eminebat, alterum infra ipsam deprimebatur: ex hoc aërem ore exhantlari, jussit, atque ejusmodi exhantlationibus flammam vivam servari observavit, quanquam aër ex infimo siphone eductus nonnisi ab aëre per supremum siphonem irruente reparari posset, sicque a superiori ad inferiorem siphonem aëris cursus dirigeretur. Cessante exsuctione flamma extinguebatur, quemadmodum juxta §. 11. contingere debebat: jam vero binos siphones adhibuit, quorum inclusa crura, vel utraque supra flammam eminebant, vel utraque eadem depressiora existebant, & in utroque casu, hausto ex altero siphone aëre, flammam vixisse deprehendit.

19. Haec autem experimenta eo magis paradoxa nobis videbantur, quod postremum Halesii experimento superius descripto (9) oppositum esset; itaque tum caetera experimenta, tum inprimis hoc ipsum non semel, aut iterum, sed saepius omni diligentia, ac sollicitudine instituimus, cumque eventus idem constantissime se proderet, suspicati sumus Halesium ampliori, altiorique recipiente usum fuisse, adeo ut fluxus aëris ab uno ad alterum inferiorum foraminum absolveretur, intereaque aër superior, qui flammam cir-

circumdaret, immotus remaneret, vel eundem Halesium fere nimis embolum agitasse, flamma jam languida facta, vel demum majori, minorive, quam par esset, celeritate embolum commovisse, eo vel maxime, quod ex postremis hisce caussis, flammam in nostris experimentis non semel extingui contigisset.

20. Neque solum alienis experimentis, verum etiam nostris, & praeconceptae theoriae mox proposita experimenta adversari videbantur: nam ex illis conficiebatur, vel qualencumque aëris motum, & agitationem flammae servandae aptam esse, vel flammae vitam non ab aëris motu, sed ab ejus renovatione repetendam esse. Itaque unum, eundemque inclusum aërem agitare primum coepimus, ut videremus, num agitatio aëris, quae ipsius renovationem nullam producat, flammae servandae sufficeret; si enim secus contingeret, concludendum erat motum aëris non per se ipsum flammam servare, sed quatenus per motum continua aëris mutatio perficeretur: cum vero aëris varia agitatione flamma sustentari non potuisset, tunc eo magis dubitavimus, etiam in proposita machina (15) flammam vixisse ob aëris renovationem potius, quam ob ipsius circuitum certa lege, certaque directione excitatum: dilatato enim folle, si aliquod vel minimum in machina foramen remaneret, tantum aëris per ipsum in machinae cavitatem penetrare oportebat, quantum aucta erat aperti follis capacitas, eodemque constricto, aequalis aëris quantitas per idem foramen iterum erat expellenda, eaque ratione aër renovari potuisset.

21. Experimentum quidem in machina pneumatica primum fuerat institutum, sed cum nullum barometrum fuisset appositum, quo certi essemus externum aërem prohibitum fuisse (13), ideo illud experimentum apposito siphone iterandum esse censuimus; cum vero ea methodus incommoda esset ob multiplices juncturas, quae promte pro quovis

expe-

experimento erant perficiendae, commodiorem apparatum Eques Salutius exhibuit: binos scilicet tubos vitreos binis machinae pneumaticae foraminibus, per quorum alterum aër hauriri, per alterum expelli solet, firmiter glutinavit, qui quidem tubi ab illis foraminibus discendentes, ita protendebantur, ut ad vas aquam continens pervenirent, ibi flexi normaliter erigebantur, ita ut alterum aliquot transversos digitos supra aquae superficiem aperiretur, alterum multo altius desineret: tuborum aperturae conis cartaceis tegebantur, ut aëris introëuntis, aut prodeuntis impetus frangeretur, ex quo vicina flamma extingui potuisset: deinde inter binos tuborum ramos in eodem vase accensa candela collocabatur, cujus flamma altero tubo depressior, altero elatior erat, & medium fere inter ipsorum altitudinem locum tenebat: postremo tubi aqua immersi, & candela simul, campana vitrea tegebantur, cujus limbus aliquot transversos digitos infra aquae superficiem demergebatur, eoque pacto aqua omnem externo aëri in campanam aditum intercludebat. Agitato autem embolo, ut per altioris tubi ostium aër exsugeretur, & mox per inferioris orificium iterum propelleretur, alterne aqua intra campanam ascendebat, ac descendebat, qui quidem aquae alterni motus externum aërem excludi significabant; at vero depraehendimus candelam ex tali aëris ab inferioribus ad superiora circuitu, servari non potuisse, & ex contraria aëris directione non magis sustentari; quin imo ejus vita ex hujusmodi aëris circuitibus, non magis durare visa est, quam si aërem immotum relinqueremus: quando autem aquae copia minor in vase erat, adeo ut educto embolo trans ipsam bullarum specie externus aër in campanam insinuari, & eodem restituto eadem via expelli posset, tunc utique flammam servari observavimus, ex quibus intelleximus in machina superius descripta (15), non certa aëris directione, sed ejusdem renovatione flammam sustentatam fuisse

(c);

(*e*); ex aperturis citra vitrum aeque periisse (16), non quod externus aër admitteretur, sed quod directe nimis aëris unda in flammam irrueret.

22. Neque vero difficile est intelligere, cur per bina foramina, quae verticalia non sint, aut in apparatu §. 11., & 18., aut demum in nostra machina, aër sponte non renovaretur; nam aër ex flamma rarefactus, ac specifice levior a graviori aëre circumposito ad superiora impellitur, nec nisi ea directione e lanterna prodire potest; ut autem expellatur necesse est externum aërem, & quidem per inferius foramen, eidem succedere; nam si externo aëri per superiora tantum foramina aditus pateat, is suo nisu rarefactum aërem, qui contraria directione prodire conatur, intra lanternam coërcebit, nisi tanta fuerit superiorum foraminum amplitudo, ut ingressuro, & egressuro aëri eodem tempore transmittendo sufficiant, quo in casu per ea sola foramina aër renovari poterit, & flamma servari: & hanc quidem theoriam experimento alio de la Grange confirmat (4); nam lanternae ostio inferiori patente, ad ostium superius tubum curvum accommodat, qui si sursum vergit, flammam servat, si deorsum, eandem suffocat, quod scilicet sursum vergens, aëri rarefacto, & ad superiora tendenti aditum praebeat, deorsum directus, aëris rarefacti directioni opponatur, eundemque intra lanternam coërceat. Ex his etiam deducitur, in experimento Equitis Salutii, unico foramine flammam vixisse, non quod foramen superiora modo, modo inferiora teneret (5), sed quod ex agitatione per unicum etiam foramen aër renovaretur, qui, lanterna quiescente, renovari non potuisset.

23. Id igitur commodi habet proposita machina, ut aërem renovet, quando sponte non renovaretur, adeoque iis in locis flammae sustentandae inservire poterit, ubi ob loci figu-

(*e*) Jam aliqua talis machinae species apud Boyleum extabat (nov. exper. de relat. inter flammam, & aërem exp. 4. p. 21.), qui folli communi, & in posteriori parte aperto ad renovandum aërem utebatur,

figuram aër circa flammam ſponte renovari non poteſt, quae ob eam cauſſam cito ſuffocatur. Quum vero ea renovatio per quaevis minima foramina eo pacto perfici poſſit, per quae ignis ſcintillae tranſmitti nequeunt, machinam eandem utilem eſſe poſſe cenſemus, ſi quando nocturno tempore pulvis pyrius conficiendus, aut aliquo modo pertractandus ſit, cum omni incendii periculo vacet: in ea autem machina valvulas ſupervacaneas fuiſſe poſteriora experimenta (18, & ſeq.) demonſtrarunt. Et priorem quidem theoriam (15, 16) minus accuratis experimentis (13) innixam miſſam feciſſemus, niſi ejus fama evulgata fuiſſet. Noſtrum igitur eſſe duximus magnorum virorum exemplo candide rem totam profiteri, eoque libentius id fecimus, ut oſtenderemus Cl. Viris, quorum ſententias alicubi minus probavimus, nos non contradicendi ſtudio, ſed veritatis amore in id adductos fuiſſe, cum eandem nos in emendandis opinionibus noſtris ſeveritatem, quam in aliorum ſententiis perpendendis adhibuerimus.

24 Poſtquam ſolum aëris circuitum flammae ſervandae ineptum eſſe comperimus, tela lanea oleo tartari imbuta tuborum orificium Eques Salutius munivit, ut aër per illam trajectus a vaporibus expurgari poſſet; Haleſii, ut ita dicam, conjectura excitatus (f), veruntamen flamma cito interibat. His non contentus ſuperius aperti recipientis oſtium ampullae ventre replevit, & commiſſuras glutinavit, venter autem ex contenta aqua frigidus ſervabatur, eoque artificio aërem a flamma ſub recipiente poſita rarefactum, & admixtos vapores refrigerare, ac condenſare contendebat, ut flammae vita produceretur; ſiquidem ex nimia ambientis aëris rarefactione, aut admixtis vaporibus interiret: ſed hoc tentamen non minus inutile fuit, quam praecedens, idemque fuit eventus, quando *refrigeratorium*,

E &

(f) Exp. 117. p. 232. 233.

& filtrationem simul adhibuit, cum inde flammae duratio sensibiliter producta non fuerit.

25. Tum ego non per telam tantum liquore imbutam, sed per crassum diversorum liquorum stratum aërem flammae circumpositum crebro trajiciendum suasi, cum superioris experimenti (23, 24) apparatus opportunus esset, dummodo brevior alterius tubi ramus, per quem aër in recipiens restituitur, ad liquoris fere libellam frangeretur. Ita enim exhantlato aëre ex altiori ramo, sicque elevato liquore, brevioris rami aperturam liquore ipso tegi oportebat, & propterea aër per eam aperturam impulsus, in recipiens penetrare non potuisset, nisi per superpositum liquoris stratum bullarum specie permearet, qua trajectione non modo a vaporibus expurgari, sed & refrigerari, ac condensari debuisset: ad praeveniendam vero liquoris in breviorem immersum tubum, indeque in antliam pneumaticam irruptionem Eques Salutius ipsum non recta ex antlia in vas aquam continens deduci, sed in arcum flecti curaverat, qui continuus non erat, sed in suprema parte interposita phiala vitrea interruptus, ut in ipsam absorptus liquor proprio pondere deponeretur. His ita paratis aërem per aquam, per oleum, per nitri solutionem, per fortem solutionem salis tartari successive trajecimus, sed flammae recipienti inclusae vita haud sensibiliter inde protracta fuit.

26. Quoniam igitur constiterat non fumo, aut aquosis vaporibus (1, 24, 25), non absorpto aëri, aut destructae ejusdem elasticitati (3, 4), non ipsius rarefactioni, propter quam ad flammam circa elycnium coërcendam ineptus evadat (24, 25), flammae extinctionem clauso in spatio tribuendam esse, unica supererat hypothesis a Physicis proposita, quod scilicet flammae nutrimentum clauso in aëre contentum a flamma brevi absumatur (*g*), & id quidem nutrimen-

(*g*) Quae Boylei conjectura est in suspic. de latent. aër. qualit. p. 8., & Musscenb. Essai de Physiq. §. 999., & Laghii Commen. Bonon. t. 4. pag. 88.

mentum a nitrosis salibus per aërem diffusis in primis ortum ducat: quae hypothesis aliquam veri speciem praeseferre videbatur, tum ex eo, quod caeteras reijciendas esse experimenta demonstraverant, tum quod pinguia corpora nitrata, ut pulvis pyrius, vel in vacuo boyleano flammam concipiant; sperabam igitur candelam diutius intra clausum spatium victuram, si nitro pulverato elycnium, & sebum inspergerentur; sed aeque cito extincta est. Eques vero Salutius rem eandem aliter tentavit. Nam campanae, qua flamma tegebatur, limbum, in nitri spiritum fumantem immersit, ut inde erumpentes nitrosi spiritus per campanam dispersi flammam circumdarent, sed similiter flammam perire observavit, ac si aqua, vel liquor alius loco nitrosi spiritus campanae limbum obtegisset. Hypothesim itaque consumti pabuli perinde ac caeteras experientia edocti deserendam esse intelleximus.

27. Id nihilominus certum permanere videbatur aërem clauso in spatio ab inclusa flamma vitiari, cum eamdem diutius alere nequaquam posset, etsi quale hujusmodi vitium esset, detegi nondum potuisset: quapropter experiri volui, num aër, in quo flamma sponte extincta fuerat, alteram flammam injectam suffocaret; proinde sub campanam vitream dispositam ut §. 3. accensam candelam per inferiorem aperturam insinuabam, & postquam sponte extincta fuerat, accensam aliam per eandem aperturam immittebam: temporis momento suffocabatur, imo post aliquot minuta accensa candela immissa similiter peribat, ex quo confirmatur per unicam etiam amplam campanae aperturam aërem sponte non renovari (23); idque in caussa esse cur intra ipsum flamma diu vivere non possit.

28. Cum itaque aërem flamma ita perverti observarem, ut post aliquot minuta temporis eandem indolem retineret flammae exitialem, inquirere praeterea constitui, an non longiori temporis intervallo, refrigerato aëre, & flam-

mae vaporibus ad latera excipuli ſubſidentibus, priſtinam ſalubremque naturam aër ille recuperaret: quoniam vero aër intra campanam relictus, quae inferiore parte patebat (§. praec.), leviori quacunque vicinorum corporum agitatione ſenſim ſenſimque renovari potuiſſet, idcirco malui ſupra lancem metallicam duobus rotundis foraminibus perviam campanam eandem glutinare. Per alterum foraminum in lance patentium ſipho vitreus mercurium continens traductus fuerat, & cera firmatus, per alterum accenſa candela in recipiens inſinuari poterat, & interim mollis cera, cui candela inſiſtebat, foramen illud obturabat. Extincta itaque candela vidimus mercurium in ſiphone contentum adſcendiſſe, ob condenſationem ſcilicet aëris, qui a flamma fuerat rarefactus, forte etiam ob ejuſdem abſorptionem, & mercurii ſupra libellam ſuſpenſio per tredecim, & ultra horas perduravit, quod nos certiores fecit toto eo tempore exteriori aëri in recipiens aditum denegatum fuiſſe, proinde aërem renovari non potuiſſe. Eo tranſacto tempore, imo & multo antea recipientis cavitas limpida facta fuerat, & ad latera vitri ros fuerat depoſitus ex fumis, vaporibuſque extinctae candelae in liquorem condenſatis. Tum igitur candelam prius extinctam, quae obturaculi inſtar erat, leniter eduxi, ne aër recipiente contentus commoveretur, & accenſam aliam per id foramen in recipiens inſinuavi. Vix flamma intra recipiens penetraverat, cum repente extinguebatur, perinde ac ſi in aquam immergeretur (*h*). Quod cum oſtenderet aërem flamma vitiatum diu id vitium retinere, confirmare videbatur ejuſmodi vitium, neque calori,

(*h*) Haleſius accenſam candelam ſub recipiente poſitam, in quo alia mox extincta fuerat, non ſtatim ſuffocari obſervavit, ſed $\frac{1}{8}$ temporis perdurare, quo prior candela vixerat (pag. 202.). Veruntamen id eveniſſe videtur, quod Auctor recipiens e loco movere, & ab aqua, in quam immerſum erat, eximere debuerit, ut accenſam candelam illi ſubſtitueret, quae mox fuerat extincta, illiſque commotionibus recipientis aërem ex parte ita renovaverit, ut flamma aliquamdiu vivere potuerit.

lori, qui jam dudum dissipatus fuerat, neque vaporum mixtioni, qui condensati subsederant, esse adscribendum.

29. Postquam comperissem, aërem per flammam traductum, flammae alendae imparem effici, in lanterna, quam descripsi §. 4., duo tantum verticalia foramina aperta relinquebam, & accensa candela intra ipsam inclusa, superiori foramini flammam admovebam; extinguebatur. Aër scilicet ab inferiori foramine ad superius movetur (7); propterea flamma superiori foramini admota aërem recipit per flammam lanternae trajectum, qui prava sua qualitate eandem suffocat (§. praec.).

30. Quod si inferiori foramini flammam admoverem, candela lanternae inclusa extinguebatur; quod nempe aër per inferius foramen in lanternam penetrans (7), per admotam flammam traijci cogeretur, a qua ita mutabatur, ut lanternae flammam servare non posset; extinguebatur autem, sive adposita candela ex sebo esset, lanternae vero inclusa ex cera, sive contra; sive utraque ex sebo esset, sive utraque ex cera, sive aequales, & aequali elycnio praeditae essent, sive alterutra major, majorique elycnio praedita esset. Qua propter cum nec alimenti qualitas, nec elycnii magnitudo experimenti exitum immutaverit, videtur aërem per flammam unam trajectum alteri cuicumque alendae aeque ineptum evadere.

31. Quum autem animadverterem, non flammam solum, sed & accensos carbones (*i*) clauso in spatio suffocari, utriusque phaenomeni eandem caussam esse ratus, ad inferius lanternae foramen ardentem prunam ita admovebam, ut ab ipso foramine non nihil distaret, & liberum aëri intra lanternam aditum relinqueret; flamma tamen lanternae inclusa suffocabatur; quod si prunam lanternae includerem, & ad superius lanternae ostium flammam admoverem, haec protinus extinguebatur.

32.

(*i*) Musschenb. Essai de Physiq. §. 994.

32. Hauksbejus porro fuerat expertus, aërem per candenria metalla trajectum, & intra recipiens collectum, flammae exitiale fuisse. Hac autem methodo praestantissimus Physicus usus est (*K*). Recipiens amplum selegit in superiori parte apertum, cujus apertura lamina cuprea, & interposito molli corio, accurate claudebatur; ex parvo foramine in lamina cuprea aperto tubus erigebatur auricalceus, clavi versatili munitus, ut communicatio inter recipiens, & tubum pro opportunitate induci, vel tolli posset: tubi extremitas opposita in cavitatem crassae mollis cupri insinuabatur, ita tamen, ut inter tubum, & illius massae cavitatem aër penetrare posset; recipiens aëre exhauriebatur: metallica massa interim prunis immersa candebat: clavis aperiebatur: aër in cavum recipiens penetrans per ardens metallum transire cogebatur, a quo ita vitiabatur, ut ablata lamina cuprea tegente flamma in ipsum immersa protinus extingueretur. Quod experimentum cum perpendissem, metalla candentia non aliter aërem vitiasse arbitrabar, quam a flamma, aut accenso carbone nostris in experimentis vitiatus fuisset. Igitur, & inferiori lanternae foramini candens ferrum admovi, ut aër per id foramen irruens ferrum in transitu lamberet. Observavi autem ex ipso ferro lanternae flammam similiter interiisse.

33. Jam vero, si ex vaporum e flamma exhalantium mixtione aër vitiaretur, profecto tot, ac tam diversae substantiae, quibus flamma ali potest, & quae tot diversos halitus emittunt, unum eundemque effectum non praestarent: at demonstravimus non flammas solum diversas, & vario pabulo altas, sed & carbones accensos, imo & candentia metalla proximum, & circumfluentem aërem ita mutare, ut alendae flammae impar evadat. Quapropter calore potius, qui idem est in omnibus hisce corporibus, nec nisi gradu

(*K*) Saggio delle transaz. filosof. del Sig. Dereham t. 3. p. 124.

gradu in ſingulis differre poteſt, quam exhalantibus effluviis, quae mirum in modum in ſingulis diſcrepant, aërem vitiari arbitrabar, eoque magis quod nec condenſatione, nec filtratione, nec ullo alio artificio (24, 25), id aëris vitium emendari, aut imminui potuerit.

34. Obſervaverat porro idem Cl. Auctor, aërem per tubos vitreos candentes trajectum non ſimiliter vitiari: quum vero mea experiundi methodo hujuſmodi tentamina facile perficerentur, libuit & hoc ipſum explorare. Itaque vitri ſolidi maſſam in rudem quandam annuli formam effictam, & extremitati tubi vitrei annexam in ignem injeci, ibidemque retinui donec candeſceret: tum vix ab igne eductam proximae lanternae inferiori foramini admovi, ut aër per candentem annulum tranſire cogeretur: flamma nihilo minus, quam ex candente ferro extincta eſt. Dedimus porro operam in hiſce experimentis, ne candente metallo, aut carbone, aut vitro foramen inferius clauderemus, ſed ad latus foraminis ita aptabamus, ut influentis aëris tranſitum nullo pacto impedirent, adeo ut ſi frigida eodem ſitu aptarentur, nullum incluſae flammae detrimentum afferrent: imo obſervavimus, trajecto per ea candentia corpora aëre, citius, quam eodem intercepto, flammam ſuffocatam fuiſſe. Haec autem experimenta, cum facilia ſint, poterunt qui rebus hiſce delectantur ſuis ipſi oculis eorum veritatem confirmare: id tantummodo caveant velim, ne vitrum nimis tenue ſit, aut non ſatis candens, neve tardius admoveatur; vitrum enim cito calorem amittit, eoque citius, quo tenuius fuerit: unde aëri pervertendo ineptum evadit, quemadmodum experiundo deprehendimus.

35. Quoniam autem vitrum candens effluvia in aërem emittere, aut ex aëre nutrimentum haurire vix veroſimile videtur, ſi ejuſdem fixitatem, & immutabilitatem in igne attendamus, in ea opinione confirmabar, calore potius, quam abſorptis, aut emiſſis particulis aërem labefactaſſe.

36. Sed quae tandem hujusmodi mutatio est ab igne inducta, propter quam aër eidem diutius alendo ineptus fiat? rarefactionem non esse, aut mutatam aliam sensibilem qualitatem, tum vitii constantia ostendere videbatur (17), tum Hauksbei testimonium, qui in aëre per candentia metalla trajecto nullam sensibilium ejusdem qualitatum mutatam, consulto institutis experimentis, se deprehendisse (*l*) testatur; tum demum Greenwoodii tentamina, qui aërem putei, in quem demersa candela extinguebatur, in sensibilibus suis qualitatibus mutatum minime fuisse comperit. (*m*). Nihilominus cupiebam aërem, qui per flammam, aut prunam, aut ardens vitrum trajiciebatur, prius per aquam frigidam trajectum refrigerari, antequam ad flammam alendam perveniret, ut rarefactionis suspicio omnis tolleretur. Ad id Eques Salutius per foramen poculi ad fundum pertusi tubum vitreum trajecit, & ita glutinavit, ut poculum infusam aquam contineret, postea superius tubi extremum in inferius lanternae foramen immissum similiter glutinavit, ac demum ad inferiorem aperturam, flammam, prunam, candensque vitrum identidem admovimus, & flammam lanternae inclusam non minus perire observavimus, ac quando haec ad lanternae foramen immediate admovebantur. Quamquam vero aërem trajectum per tubi portionem aquae immersam refrigerari, ac condensari omnino debuerat; ipsum tamen Hauksbei experimentum renovare constitui, ut de aëris condensatione eo tutior esse possem; sed tubi ardentes, ex impetu irruentis aëris constringebantur: si vero candens vitrum ad foramen admoveretur, per quod aër in recipiens vacuum penetrare debebat, cito adeo refrigerabatur, ut aër sufficientem caloris gradum experiri non posset, ex eo vel maxime, quod tanta celeritate aër in vacuum recipiens irruat, & tanta proinde celeritate per can-

(*l*) Loc. cit.
(*m*) Lib. mox cit. tom. 5. p. 10. 11.

candens vitrum trajiciatur, ut sufficientem ex ipsius calore mutationem neutiquam pati videatur: idcirco eam methodum deseruimus, eoque libentius, quod simpliciorem, commodioremque Eques Salutius proposuisset, ut scilicet phiala vitrea, longo collo instructa, nudo igni immediate exponeretur. Collo vesicam flacidam circumligavimus, ut aër, qui vi ignis rarefactus e phiala erumpebat, eadem excipi posset; & postea frigore condensatus ex vesica in phialam iterum pelleretur pressione externi aëris, qui eo pacto ab ejusdem cavo arcebatur. Experimentum scilicet expectationi respondit. Nam phiala tamdiu in igne relicta, donec candesceret, vesica intumuit, postmodum, phiala ab igne remota, & refrigerata, pristinam flacescentiam vesica adepta est, fractoque demum inversae phialae collo, & immissa in ejus cavum ardente flamma, protinus extingui observavimus, perinde ac si aër alia flamma corruptus fuisset.

37. Cum vero id experimentum demonstrasset caloris vi talem in minimis particulis aërem componentibus mutationem induci, ut igni sustentando ineptus evaderet; sperare coepi, frigore, quod contrariam mutationem induceret, quaecunque demum ea mutatio esset, pristinam aëris constitutionem restitui posse: et experimentum quidem spem haud frustra conceptam fuisse comprobavit; cum enim candelam accensam per vitreae lagenae breve collum in ipsius cavitatem insinuassem, & accuratissime molli cera colli orificium obturavissem, flammam sponte extingui sinebam, ut aër lagena inclusus corrumperetur: deinde, circumposita glacie, lagenam refrigerari curabam, & per duodecim quidem horas in eodem frigoris gradu detineri; postea, lagena e glacie educta, expectabam, donec ad cubiculi temperaturam ejus calor restitutus esset; & inversa demum lagena, ac reserato collo, accensam candelam in lagenae ventrem intromittebam: flamma aliquandiu viva servabatur; idque experimentum aliquoties eodem eventu interavimus. Quando

vero per duas, tresve horas duntaxat intra glaciem lagena detenta fuerat, priſtinam indolem flammae exitialem contentus aër retinebat: ex quibus intelleximus frigus, & quidem diuturnum requiri ad pravam aëris indolem corrigendam, quae ex ingenti calore orta ſit.

38. Idem experimentum etiam in aëre ex ignis exteriori actione corrupto Eques Salutius tentavit: ſcilicet lagenam veſica obturatam, quemadmodum §. praec. deſcripſimus, & ab igne paullo ante eductam in comminutam glaciem immerſit, ibique per plures horas detinuit, ac ſimilem effectum aſſecutus eſt; ut ſcilicet immiſſa in inverſae, & reſeratae lagenae cavitatem flamma, viva ſervaretur. Quae quidem experimenta, quanquam haud facile in praxim traduci poſſint ad flammae vitam clauſo in ſpatio protrahendam; novam tamen lucem in phyſicam quaeſtionem hactenus obſcuriſſimam afferre videntur, eaque de cauſſa Phyſicis haud ingrata futura eſſe ſperamus.

39. Adhuc de poſtremo experimento (37) dubitatio aliqua mihi ſupererat (jamdiu enim vel noſtro periculo didiceram, quanta in experimentis cautela adhibenda ſit), quippe etſi cera, lagenae, quae in glaciem immerſa fuerat, oſtium, qua fieri potuerat accuratione obruraſſem, nullum argumentum ſuppetebat, quo certus eſſem obturaculum omnem externo aëri aditum prohibuiſſe, in primis quando glaciei frigore, condenſato interno aëre, externus in recipiens irruere conabatur. Ut ergo mea haec dubitatio ſolveretur, vas vitreum propemodum cylindricum elegi, quod undique clauſum erat, ſed prope ſummitatem binos tubos continuos habebat, qui in ipſius cavitatem hiabant: tuborum alteri ſipho vitreus mercurium continens conglutinatus eſt, per alterum accenſa parva cerea candela in cylindri cavitatem immiſſa fuit, & interim molli cera, cui candela inſiſtebat, tubum ipſum accurate obturavimus. Flamma per 25." aut 30." perduravit: poſt quam vero extincta eſt, mercurium in ad-

adnexo siphonis crure uno circiter pollice supra libellam elevatum fuisse vidimus, sive id ex aëris prius a flammae calore rarefacti condensatione, sive ex aliqua etiam ipsius aëris absorptione oriretur: quando vero vas crasso glaciei strato undique fere circumdatum, & refrigeratum fuit (iis nimirum exceptis locis, ubi cera tubi obturati fuerant, quae ex glaciei, & aquae attactu a vitro secedere potuisset) mercurium adhuc tribus, quatuorve pollicibus supra libellam elevari vidimus, ex aucta scilicet interni aëris condensatione: addita vero pro opportunitate glacie in ejus locum, quae solvebatur, & effluebat, vas in eo statu retinuimus per 6. circiter horas, locus autem mercurii in siphone, tum ante admotam glaciem, tum post ipsam adhibitam filo notatus fuit: postremo e glacie vas eduximus, & in cubiculi temperatura diu reliquimus, sensimque ad priorem notam mercurium deprimi observavimus, non ultra descendere, multo minus ad libellam componi. Ex quo consequebatur nec aëris elasticitatem ex eo frigore fuisse mutatam (cubiculi enim eadem propemodum temperatura erat) nec exteriori aëri in recipiens aditum toto eo tempore patuisse. Tum igitur obturaculum, cui extincta candela insistebat, leniter eduxi, & accensam aliam immisi, ipsamque vixisse observavi, & tamdiu vixisse, quam cum recenti aëre vas plenum erat, ut aër ille procul dubio, contractum a priori flamma vitium deposuisset.

40. Boerhaavius porro experimenta plura protulit partim sua, partim ex aliis Auctoribus selecta, quibus probavit, corpora sulphurea inclusa vasis, in quae aër non admittatur ex igne extrinsecus admoto, quantumvis vehementi nec inflammari, nec in partes resolvi posse. Quae quidem experimenta, cum ad rem nostram mirifice faciant, huc afferenda esse censui. Inquit itaque Vir Celeberimus (*n*).

 Unus

(*n*) Ch. t. 2. pag. 220.

Unus, idemque ignis, applicatus eidem corpori, sed cum diversis circumstantiis, mirifice totam suam actionem variat, inprimis quidem pro vario admissu aëris simul in operatione ipsa. Sumserat carbonem Hookius, incluserat pyxidi ferreae carbonem, dein operculo, cochlea accurate facta adacta, vas accuratissime occluserat. Sic commiserat ingenti igni diu. Neque interim tam violenta actione ignis carbo exustus erat, ubi eximebatur postea. Vid. vitam ejus in posthumis pag. XXI. *unde collegerat subtilis Philosophus, aëra esse menstruum, quod agitatum igne, omnia dissolveret corpora sulphurea; quum ignis sine aëre id praestare non posset: idem in destillationibus jam olim Helmontius in carbone suo fixo observaverat. Et Papinus Recueil des machines pag.* 25. 26.. *Et scobem ego lini guajaci subtilem, coram vobis, ut si adeo diuturno, adeo violento igne; ostendi tamen nigerrimam foecem superstitem retinuisse oleum sibi, nulla ignis potentia ex retorta expellendum. Simulac vero pulverem hunc carbonarium, patina larga exceptum, parva scintilla imposita, examinabam, statim omne nigrum oleum, cum fumo aromatico, cedrino, consumebatur, & vertebatur scobs in cineres inclusos, candidos. Camphoram spectate, Auditores. Tota in aëre consumitur incensa semel, licet aquae innatet. Pone in vase vitreo puro, cum alembico imposito, supra ignem, liquescit, ascendit in alembicum, concrescit in novam, eandemque iterum immutatam camphoram, idemque observabitur repetenti saepius. Nonne sulphur vasis clausis coercitum, sublimatur centies, semper manens sulphur idem? Si vero inter sublimandum rimam vas contraxerit, atque liquefactum sulphur hac rima aëri contiguum evaserit, flammam capit subito, atque ocyssime in flammam caeruleam; & acidum fumum resolvitur. Succinum certe in aëre aperto incensum totum fere deflagrat, flammam, ignemque alit. Idem si summo egeris, sed lento gradu aucto igne, ex retorta in excipulum, aquam, spiritum, salem volatilem acidum, oleum multiplex conficies, faciesque tandem igne maximo, ut tota substantia*

per

per collum retortae transcendat, ut saepe quidem praestiti. Ignis igitur sine aëre, vel cum eodem immoto, suffocante, agens in materiem inflammabilem, penitus alia efficit. Haec cum perpenderem, a summi Viri theoria non nihil recedebam; neque enim aëris immobilitas, aut defectus prohibere posse videbatur, quominus corpora in clauso spatio accenderentur, cum flamma ex iisdem orta, & vasis inclusa, ad tempus aliquod ardere pergat, eoque diutius, quo vasa ampliora fuerint, donec nempe omnis aër in vasis contentus flammae calore fuerit corruptus (27, 28): verosimilius propterea videbatur, exteriorem ignem, interea dum corpora calefacit vasis contenta, conclusum aërem ita pervertere, ut ipsorum inflammationi inservire non posset (36). Cum vero cogitarem specula caustica etiam, quae validissima sunt, calorem omnem in angustum spatium ita colligere, ut ad paucorum pollicum a foco distantiam calor mediocris omnino sit, (*o*) per ipsa corpora vasis inclusa calefieri vehementer posse conjiciebam, quin ambiens aër ex calore corrumperetur, atque adeo eo pacto, & inflammari, & ex inflammatione in partes resolvi debere; neque vanam conjecturam fuisse experimentum comprobavit: cum enim in amplam lagenam vitream recenti aëre plenam carbonem, sulphur, camphoram, successive immisissem, &, accurate obturato lagenae orificio, contenta corpora foco radiorum solarium per causticam lentem (*p*) collectorum exposuissem, ex unoquoque horum corporum fumum erumpentem observavi, & carbonis superficiem pluribus in locis in cinerem redegi, & ex camphora demum, ac sulphure veram flammam excitavi, quibus rite perpensis, extra controversiam positum esse videbatur, igne exterius adhi-

(*o*) Calor in distantia 5. pol. a foco speculi Vilettiani vix est 190. graduum ther. Faranehit. (Boerh. Ch. t. 1. p. 129.) quanto igitur minor erit in eadem distantia a foco speculorum, aut lentium multo debiliorum? quanto minor in majoribus ab iisdem focis distantiis?

(*p*) Lens, qua usus sum, focum habebat ad distantiam semipedis circiter, convexo-convexa, erat quinque transversos digitos latitudine aequabat.

adhibito corpora vasis inclusa inflammari non posse, ex eo, quod interea dum corpora ipsa suscepto paullatim calore ad inflammationem disponuntur, ambiens aër simul calefactus vitietur, & alendae flammae impar efficiatur: Et aërem quidem calore corruptum ipsum esse, qui sulphuris inflammationem in vasis clausis impediat, confirmat Equitis Salutii experimentum, qui cum sulphur in phiala angusti colli contentum, igni impositum non inflammari cerneret, mutato ope follis aëre, flammam emisisse observavit. Postremo pulvis pyrius, qui in corrupto ex calore aëre flammam emittit, is exterius admoto igne etiam accenditur (q): in corrupto autem aëre pulverem pyrium flammam emisisse observavi, dum in recipiens, in quo paullo ante flamma sponte extincta fuerat, quemadmodum §. 28. pyrobolum ex eodem confectum, & accensum immisi; nam intra id recipiens tamdiu arsit, quamdiu omnis pulvis consumtus fuisset.

41. At Nobilis Boyleus non solum corpora vasis vitreis inclusa, radiis lentis ope collectis, combuserat; verum etiam pastillo usus fuerat ejus naturae, ut semel accensus in libero aëre totus consumeretur, atque observaverat, ubi semel pastillus hujusmodi vasi inclusus ope lentis accensus fuisset, eo majorem ipsius quantitatem combustam fuisse, quo vas amplius esset, aut aër densior (*); adeo ut pastillus tum demum extinctus fuisse videatur, quando ipsius calore omnis aër in eodem vase conclusus vitiatus fuerat, & igni communi alendo ineptus evaserat.

42. Aër porro factitius e corporibus eductus immissam flammam suffocat, ut Cl. Physici observarunt (r), cujus quidem phenomeni ratio ex nostris principiis deduci facile posse videtur; cum enim calore aër pervertatur, ita ut flam-

(q) Inter corpora inflammabilia ea tantum, quae nitrata sunt in clauso vase flammam concipere posse Macherus monet Ch. pratiq t. 2. cap. 1. proc. 5.
(r) Boyle exper. physico-mech. cont. 2. artic. 5. exp. 3.
(*) Exper. physico-mech. cont. 2. artic. 7. exp. 2. 3.

flammae infensus evadat, cumque aër factitius, vel actuali igne educatur, vel effervescentia, aut putrefactione, quos motus utrosque ingens caloris gradus comitatur, vel demum e corporibus eruatur, quae ignis, calorisque actionem passa fuerunt, (*s*) patet et ipsum alendae flammae imparem esse debere (36).

43. Quod si nostra experimenta cum aliorum experimentis conferre pergamus, videmus Halesium aërem respirando jam ineptum, sola per telam laneam oleo tartari imbutam filtratione, iterum respirationi aptum reddidisse (*t*), cum contra nos aërem sustentandae flammae imparem, ne trajectione quidem per crassum ejusdem liquoris stratum, ad pristinam indolem restituere poterimus (25), quod significare videtur, aliam caussam esse interitus animalium in clauso spatio, aliam extinctionis flammae; hanc ex mutatione ab igne inducta oriri, illum ex admixtis haeterogeneis vaporibus, animali exitialibus, qui a filtris retineri possint: quae quidem sententia Boylei experimento confirmari videtur, qui cum accensam flammam simul cum animali intra recipiens clausisset, flammam cito perire observavit, & interim animal nullum adhuc molestiae indicium praebuisse; adeo ut id vitium, quod aërem flammae sustentandae ineptum reddiderat, nullum animali incommodum afferret (*u*).

44. Equidem inversam propositionem experimento explorans, observavi aërem, intra quem animal perierat, sustentandae flammae ineptum fuisse; cum enim in recipiente eo modo disposito, quo §. 28. passerculus inclusus fuisset, & periisset ex impedito novi aëris accessu, iis symptomatibus, quae a Cl. Viris jamdudum adnotata sunt, obturaculum eduxi, quo lancis foramen obturabatur, &, im-

mersa

(*s*) Vid. suite de recherches sur le fluid. élast. par le Cheval. Saluce.

(*t*) Statiq. des vegetaux. exp. 116.

(*u*) Nova experimenta intra aërem, & flammam vitalem animalium exp. 1., & 2. Et Cl. Lagh. Comment. de Acad. Bonon. tom. 4. p. 88. in opusc., qui tamen observat passerculi mortem ex flammae vaporibus 36.' celeriorem fuisse. ibid. p. 81.

mersa accensa candela in recipientis cavitatem, protinus extingui observavi, quod demonstrat aërem animali alendo ineptum, etiam ineptum fieri alendae flammae; forte quod vitium duplex contrahat ex animalis mora, alterum ab admixtis vaporibus, ex quo animali exitiale fiat, alterum actione pulmonum animalium, quos toties subire cogitur, ex quo flammae perniciosus evadat: et duplex quidem id vitium inesse videtur in aëre a carbonibus ardentibus, aut candentibus metallis corrupto (x), qui non tantum flammae exitialis est, ut aër a flamma alia vitiatus, sed & ipsis animalibus infestus deprehenditur.

45. Illud vero quaeri posset, num respiratus aër flammae exitialis evadat ex eo tantum, quod pulmonum calorem passus sit; num quod intra pulmonem, aut animale corpus ex alia caussa id vitium contraxerit. Nam quod ignis, & calor aërem sustentandae flammae imparem reddat (36), id non prohibet, quominus et aliae caussae id ipsum facere possint. In Physicis enim ita comparatum est, ut si errores vitare velimus, vix ultra experimenta progredi liceat: veruntamen haud leviter novae caussae excogitandae, aut admittendae sunt, ubi jam certa suppetat, cum compendiosa natura, una caussa, innumeros, ac mire diversos effectus producere soleat. Sequenti igitur experimento quaestionem definiendam suscepi. Ranam poculo vitreo, supra lancem metallicam (28) glutinato, inclusam, suffocavi: vixit autem per tres ferme dies. Una a morte hora lancis foramen aperui, & per ipsum accensam candelam in poculi cavitatem immisi: protinus extincta est, non secus ac in superiori experimento (44) contigisset. Cum vero ranae calor vix ullus sit, tuto concludi posse censeo, perversionem aëris ex suffocatis animalibus ortam calori minime tribuendam esse, ac proinde non una, sed pluribus de caussis nativam

(x) Boyle l. c. exp. 2. Hauksbé l. c.

tivam aëris compagem ita vitiari, ut flammae alendae impar evadat: quamobrem nec definire audemus, num simile artificialis aëris vitium soli calori sit adscribendum (42), licet diuturno frigore perinde fuerit emendatum, ac si ex calore productum fuisset (ʒ).

46. Neque solum quando animal demum interiit (44, 45), sed etiam multo ante aërem flammae infestum deprehendi; adeo ut deinceps, non flammam solum, sed et ipsas immissas prunas statim suffocaret. Quoniam vero aër in quo flamma extincta est, prunis non aeque noxius observatur, concludendum videtur, prunas, & animalium vitam (43) a leviori vitio, ex brevi flammae calore inducto, minus affici, dum ex graviori ejusdem speciei vitio, quod aut animalium vita, aut calor diuturnus prunarum induxit, vehementer laedantur. In eam itaque opinionem adductus sum, ut putem, ab exhalantibus vaporibus utique animalia in clauso vase plurimum laedi, sed multo magis a vitio, & perversione ipsius aëris haud absimili illi, quam diuturnus calor inducere potuisset. Profecto, quando experimentum Halesii (43), quo filtrationis ope, aër respirationi diutius aptus servatur, ita ab ingenuo Auctore propositum video, ut nec ipse satis eidem fidere videatur (a), multo minus vaporibus tribuendum censeo, quam principio fueram opinatus (43). Huc accedit quod vitium, quo aër ex suffocato animali inficitur, similiter diuturnum esse comperio, ac illud, quod ex extincta flamma nascitur (28). Nam Boyleus aërem, in quo animal ante quatuor horas interierat immisso alteri animali, trium minutorum spatio, mortem attulisse scribit (b),

(ʒ) Vid. suite des recherches sur le fluide élast. &c. par le Chev. Saluce.

(a) Mais je ne sçai, si cela ne doit pas être attribué a quelque passage insensible que l' air avoit pû se faire à travers les ligatures, je ne me souciai pas même de répéter l'experience, crainte de m'altérer la poitrine en respirant si souvent ces vapeurs nuisibles. Statiq. des veget, exp. 116.

(b) Exp. physico-mechan. cont. 2. artic. 3. exp. 11.

quo certe tempore, animalis prius extincti vapores, qui aquoſae indolis eſſe cenſentur (*c*) condenſari, ac colligi debuiſſent: aër quoque factitius, undecim diebus, poſtquam e quercu fuerat eductus, vim veneficam retinuerat, qua immiſſum animal cito ſuffocavit (*d*): ex quibus erui poſſe videtur, aërem factitium, aut ex ſuffocatis prunis, aut animalibus depravatum multo gravius labefactari, ideoque non flammae ſolum, ſed & prunis, & animalibus perniciosum eſſe; contra, qui flamma vitiatus fuit, flammae quidem nocere; ſed, cum levius id vitium ſit, quanquam ejuſdem ſpeciei, animalia, aut prunas manifeſte laedere neutiquam poſſe. Caeterum, dum mutatae aëris conſtitutioni animalium in ipſo incluſorum mortem tribuendam eſſe conjicio, minime inficior, collectis quoque vaporibus, animalia ipſa laedi plurimum poſſe; cum tam perſpicua, tam vehemens ſit diverſorum effluviorum actio in nervoſum ſyſtema, ut nonniſi temere in dubium revocari poſſit. Hoc tantum ſuſpicor, vapores ab animalibus emanantes, ipſorum vitae minus, quam mutatam aëris craſim infenſos eſſe. Quid quod flammam, cujus extinctionem in clauſo aëre mutatae aëris conſtitutioni adſcribendam probavimus (36), a quibuſdam tamen odoratis effluviis laedi Laghius teſtatur (*e*)?

47. Sed jam forte nimis conjecturis indulſimus: enim vero nobis viſum eſt, propoſitam quaeſtionem non prius ſolvi poſſe, quam plura in eam rem experimenta tentata fuerint, quorum inſpecto eventu, difficultas tandem omnis evaneſcat. Primo enim definire oporteret, quouſque varii halitus ex odoriferis corporibus emanantes, & per intercluſum aërem diſperſi, flammae in ipſum immerſae nocere poſſint: nocere enim Laghius innuit, quantum vero noceant mi-

(*c*) Haller prim. lin. Phyſiol. §. 458.

(*d*) Hales apud Deſagulierium. Vid. ſag. delle tranſaz. filoſof. tom. 4. pag. 61. Vim vero veneficam aëris artificialis ab aliis corporibus educti demonſtravit Boyle l. c. art. 5.

(*e*) L. c. pag. 85.

minime proponit; deinde opus esset Halesii experimentum (43) commodiori methodo, qua superius usi fuimus, (25) iterum instituere, omniaque ipsius phaenomena, quae ad hanc rem facere possent diligenter adnotare: postea definire, an vitium, quod ex suffocato animali aër contrahit, quodque, non secus ac vitium ex flamma natum, diuturnum esse innuimus (46), glacie ita emendari possit, quemadmodum id, quod ex flamma provenit (37, 38, 39): experimento demum decernere opus esset, num aër, qui ignis exterius admoti calorem diu passus est, postea refrigeratus (36) immissis animalibus incommodum afferat: experimenta, verbo dicam, omnia in flamma capta, mutato congruenter apparatu, in animalibus instituenda essent. Quandoquidem vero hujusmodi experimenta multum operae, & temporis requirerent, quod nobis in praesentiarum deficit, cum noster hic liber jam sub praelo sit; idcirco in tempus aliud differenda esse statuimus.

DISSERTATIONES,

ET

OPUSCULA VARIA.

MÉMOIRE

DU CHEVALIER SALUCE

Sur la nature du fluide Elastique qui se dévelope de la Poudre à Canon.



LEs sentimens de ceux qui ont traité de la Poudre à Canon sont si partagés ; leurs raisonnemens sont si brillants, & paraissent si bien apuiés sur le vrai, qu'il n'est pas possible au prémier coup d'œil de se décider sur l'estime qu'on en doit faire. Le plan que je me propose de suivre dans une matiére aussi épineuse, & si peu éclaircie, est de procéder le plus méthodiquement qu'il me sera possible à un nombre d'expériences décisives, dont je donnerai une exacte déscriptiou, après avoir exposé en racourci le sentiment de plusieurs grands Hommes : des resultats des expériences, je tâcherai de déduire toutes les conséquences qui dépendent de l'entiére connaissance de la nature du fluide, & de la soigneuse observation des phénoménes ; c'est par la voie d'un enchainement naturel de faits, que je chercherai de satisfaire aux doutes qui partagent les Physiciens ; je n'entrerai dans aucune question qui ait rapport à la pratique : plusieurs célébres Auteurs excités par l'importance, & la difficulté du sujet y ont éxercé leurs talents. On a pû calculer l'action de ce fluide sans en connaître la nature, & on a tiré de cette Téorie tous les secours, dont la pratique avoit besoin. C'est ün bonheur pour les hommes qu'ils puissent avec la seule connaissance des effets naturels, en faire des applications heureuses aux usages les plus utiles

à la Société avant d'être assurés des causes qui les produisent.

I. Les opinions sur la cause de la force, & des effets de la Poudre à Canon, se peuvent réduire à deux principales: Mr. le Chevalier Isaac Nevvton (*a*), qu'on peut considérer comme Auteur de la prémiére, pense que la subite & véhémente raréfaction de la matiére qui s'enflame, & s'échaufe très-vivement la convertit en vapeurs, dont l'action violente se manifeste par une explosion & une force prodigieuse; car dit-il le charbon & le souffre qui s'allument aisément, mettent en feu le salpêtre, dont l'ésprit converti en fumée détonne avec violence. Les vapeurs qui provienent du volatil du souffre ne contribuent pas peu à en acraitre la force. Mr. Wolff, & plusieurs autres Auteurs pensaient de même (*b*).

2. La seconde opinion est, que, lorsque la Poudre prend feu il se dévelope un fluide, dont l'élasticité était auparavant fixée; & qui gardait la forme d'un corps solide.

3. Quoique ce principe soit adopté par plusieurs illustres Auteurs, Mrs. Boyle (*c*), Papin (*d*), Jean Bernoulli (*e*), de la Hire (*f*), Belidor &c., tous ne con-

(*a*) Pulvis tormentarius, quum ignem concipit, abit in fumum flammantem. Carbo nimirum, & sulphur ignem concipiunt facillime nitrumque accendunt; nitrique spiritus inde in vaporem rarefactus, proruit cum explosione; similiter ac aquae vapor ex aeolipila. Sulphur quoque, ut est volatile, convertit se itidem in vaporem; id quod explosionem illam adauget . . . . Explosio itaque pulveris tormentarii oritur ex celeri ac violenta actione, qua tota permixtio subito, & vehementer calefacta, rarefit utique, vel convertit se in fumum sive vaporem: qui denique vapor actionis istius violentia eodem tempore candefactus, flammae nimirum speciem exhibet. Quaest. x. post. opt. pag 139. 140.

(*b*) Musch. Phys. tom. 1. pag. 432.

(*c*) Op. var. pag. 36.

(*d*) Trans. phil.

(*e*) Op. om. tom. 1. Diss. de efferv. & ferm. pag. 34.

(*f*) Diss. de l'an. 1702.

conviennent pas sur la nature & sur la maniére dont ce fluide agit. Quelques uns, comme Mr. Halles (*g*) ont conclus, par la ressemblance de ce fluide avec celui qu' ils avaient tiré d' autres corps solides par la distillation, ou autres procédés, qu' il était du véritable air, sans qu' ils se soient cependant attachés à en faire une analise particuliére, telle, que parait l'éxiger la délicatesse & l' importance du Sujet.

4. Mr. Muschembroek (*h*), dont l' habileté dans les expériences est universellement reconnue, révoque en doute que le fluide élastique des corps soit du véritable air, & fait plusieurs objections au sentiment de Mr. Halles: & il a tâché même par plusieurs raisons de démontrer que ce n' était point en effet du véritable air.

5. L' autorité des grands Hommes que je viens de citer, ne servant qu' à augmenter mon incertitude sur la nature de ce fluide, j'ai eu recours, comme je me l'étais proposé, aux expériences, unique ressource pour démêler le vrai, & terminer les différens.

6. Je démontre par leur secours, en prémier lieu, l' insufisance de la prémiére opinion; je fais ensuite une scrupuleuse analise du fluide, en observant à peu près la méthode qu' a tenu Mr. Halles (*i*) pour en éxaminer d' autres; je réponds en troisiéme lieu aux objections de Mr. Muschembroek, en aportant les raisons que l' expérience m' a fournies.

7. Je me flatte par ce procédé de fournir des nouvelles lumiéres sur la Téorie Physique de la Poudre, & d' avoir par un cours naturel & simple donné la solution d' autres questions, sçavoir de la maniére, avec laquelle la Poudre prend feu dans le vuide, & des effets qui en résultent; En

(*g*) Stat. des veg. trad. par Mr. de Buffon pag. 164. & suiv., & 369.
(*h*) Coll. Acad. tom. 1. add. 38.
(*i*) Stat. des veg. pag. 166.

8. En prémier lieu perſonne n' ignore que les vapeurs aqueuſes perdent leur élaſticité , & ſe convertiſſent en eau en refroidiſſant. Je prouverai donc, dans la ſuite, que le fluide élaſtique de la Poudre ne perd que peu de ſon élaſticité, (*) & que par conſéquent il ne ſaurait être produit par des vapeurs aqueuſes.

9. Mr. Halles informé des expériences de Mrs. Boyle, Papin, Bernoulli &c., & connaiſſant (*K*) d' ailleurs la grande quantité d'air que contient le ſalpêtre, & eu égard aux raiſons ci-devant citées ne balance point à croire que ce ne ſoit du véritable air. Cette conjéture cependant eſt combattue ainſi que je l'ai dit par les raiſons ſuivantes de Mr. Muſchembroek.

I. Que ce fluide n' eſt point propre à la reſpiration;

II. Qu' il n' entretient point le feu.

10. Mr. Halles (*l*) ſoupçonne, que ces effets ſoient produits par le mélange des exhalaiſons ſulfureuſes, puiſqu'il a démontré qu'elles abſorbent l'air, & qu'elles nuiſent à la reſpiration; en preuve de quoi, il compare (*m*) ſes réſultats avec ceux de Mr. Hauksbee: pour m' en convaincre, je n' ai pas héſité de tenter la ſéparation des exhalaiſons ſulfureuſes, & faire enſuite la comparaiſon entre les propriétés du fluide qui en ferait purgé, & celui qui les contiendrait encore; C' eſt pourquoi j' ai fait les expériences ſuivantes.

11. Prémiérement pour m' aſſurer que ce fluide nuit aux animaux.

EXPE-

(*) J' ai dit que le fluide élaſtique de la Poudre perd un peu de ſon élaſticité, parceque vraiment dans l' expér. que j' en ai fait, il eſt arrivé quelque changement à la hauteur du mercure, j' aurois cependant lieu de douter que l' atmoſphére ait pu y contribuer, c' eſt pourquoi je me reſerve à la répliquer avec plus de diligence.

(*K*) Voiés ſtat. des veg. pag. 159.

(*l*) Ibid. pag. 163.

(*m*) Ibid. pag. 197.

EXPERIENCE PREMIERE.

JE mis sous un récipient [a] en forme de bouteille placé sur la Pompe Pneumatique, une Caille : de l'embouchure [b] du récipient sortait un tube de verre, à l'extrémité [c] du quel était un petit flacon où j'avois mis de la Poudre, je lutai fortement toutes les jointures, je pompai ensuite par deux éxantlations une partie de l'air, après lesquelles je fis placer un flambeau, dont la flamme répondait éxactement à l'endroit [d] où était la Poudre dans le flacon : je continuai aprés cela à pomper l'air jusqu'à ce que l'animal donna des marques assurées qu'il alloit toucher à sa fin, terme précis où la Poudre devait s'enflammer, & que j'avais trouvé après plusieurs reprises; en effet elle prit feu, & le fluide passant dans le récipient étouffa l'animal; il est donc prouvé que le fluide élastique de la Poudre est pernicieux & mortel. Fig. 1. pl. pr.

12. Les phénoménes que j'ai observé dans cette occasion sont les suivans;

I. Qu'une flamme lente & bleuatre se manifeste lorsque la poudre commence à entrer en fusion;

II. Que lorsqu'elle s'embrase totalement elle ne fait point de bruit, & se convertit en une nuée opaque.

Les difficultés que j'ai rencontré dans l'éxécution de cette expérience, m'ayant obligé de la repéter bien des fois, j'ai eu occasion de remarquer les précautions qu'il y faut apporter, je ne parlerai que des principales, pour épargner de peine à ceux qui se donneront celle de la répliquer.

I. Le flacon doit être bien sec, car sans cela il se fend dans le tems que la poudre prend feu; pour remédier à cet inconvénient, j'ai coutume de l'exposer petit à petit à un feu plus violent; & je l'y tiens pendant long tems, ayant soin pour prévenir la fusion, de le changer de situation.

2. La

II. La Poudre doit être pilée finement, parceque la propagation du feu étant interrompue dans le vuide, les grains ainsi divisés en parties fort petites sont plus contigus, & le feu s'y met plus aisément tout à la fois, lorsqu'ils sont échauffés.

III. La plus grande facilité de s'enflammer que la Poudre pilée a dans l'air libre, & la perte de force qu'elle parait souffrir par cette opération, (à ce qu'on peut juger par le faible détonnement qu'elle fait) m'ont déterminé à en mettre une plus grande quantité dans le flacon; en effet l'événement a très-bien confirmé mon attente, & on peut en mettre davantage sans risquer de briser les vaisseaux, ce qui est d'autant plus utile dans cette expérience, où il faut un assés grande quantité de fluide, sans qu'il soit possible de faire un grand vuide à cause que l'animal périrait.

Cet effet surviendrait-il peut-être parceque la vitesse, avec laquelle l'air recouvre son élasticité trouvant moins de résistance, à cause que les parties n'adhérent plus entr'elles par un si fort contact, la force en ferait amoindrie?

13. Cette façon de mettre le feu à la poudre en échaufant le verre me parait la plus propre, & la plus simple, outre les avantages qu'elle a d'être plus active, & d'en allumer une plus grande quantité, parce qu'elle peut embrasser une surface plus étendue.

Ce qui n'arrive pas en se servant d'un miroir, ou d'un verre ardent, puisque par ce moyen on n'embrase que les grains, sur lesquels tombent les rayons, car il faut remarquer ainsi que je l'ai dit en passant seulement (II.) que la Poudre dans le vuide ne s'embrase qu'après qu'une forte chaleur l'a mis en fusion; le miroir, ou verre ardent ne produit cet effet qu'aux peu de grains qu'il affecte; & l'application d'un fer rouge sous le disque de la platine de la Pompe, est une maniére trop pénible, qui a en

partie.

partie le désagrément ci-devant indiqué, & qui plus est, elle ne peut convenir dans des expériences aussi délicates.

14. Par ce qui a été dit on voit clairement en prémier lieu, que, ce n'est qu'en vertu de la résistance de l'air extérieur que la Poudre détonne, puisque dans un air fort rare, l'explosion se fait sans détonnement.

En second lieu, que l'air qui se trouve dans les intervales de la Poudre grainée sert à la propagation du feu, car l'on sait, comme je l'ai dit, (13) qu'en se servant du miroir &c., ou du fer rouge l'on ne peut enflammer toute la Poudre, & si la communication du feu n'était point interdite l'inflammation de peu de grains devrait suffire pour mettre le reste en feu, & c'est aussi pour cette raison que je la fais piler, comme je l'ai fait observer, précaut. II.

15. La conjécture de Mr. Halles ne me paraissait pas moins fondée après l'expérience que je venais de faire, & dans l'intention de mettre fin à toute controverse, je commençai par refléchir sur la nature de chaque individu, afin de me former du fluide l'idée la plus juste, & ayant considéré que le salpêtre contient un alkali fixe & un acide volatil, que le souffre est composé d'un acide, d'une matiére huileuse & inflammable, que le charbon enfin contient une grande quantité de phlogistique; j'imaginai que le fluide serait constitué par des parties omogénes à celles des substances primitives, & en conséquence de ce jugement, je m'attachai à tenter la séparation des exhalaisons pernicieuses par une voye chimique.

16. Persuadé donc que ce fluide contiendrait essentiellement des parties acides vitrioliques & nitreuses, & une grande quantité de matiéres grossiéres, (15) j'eus recours à une substance alkaline qui retenant par une grande affinité les prémiéres, interdiraient à l'aide des filtres le passage aux autres, & pour m'en convaincre je fis l'expérience suivante.

EXPERIENCE SECONDE.

Fig. 1. pl. pr. JE fis à l'apareil de la prémiére expérience la variation seule du tube, qui sert de communication du récipient au flacon : j'en employais un fait en plusieurs piéces (*r r r r*) qui entraient l'une dans l'autre : chacune de celles, qui s'emboitaient avoit un double filtre de gaze bien enduit d'huile, ou de sel tartre; celui qui entrait dans le récipient était ou triple, ou bien d'une toile plus serrée. Les jonctions furent soigneusement lutées, & je procédai ensuite de la même maniére, que dans la prémiére expérience. La Caille par son abatement & ses contorsions, ménaçait une fin prochaine. Le baromètre était à 20. pouces environ, lorsque la poudre s'alluma; l'animal aussitôt prit sensiblement de nouvelles forces, loin de démeurer couché sur son ventre les yeux mourants, il se leva promptement, enfin il donna des marques non équivoques de l'alternative qu'il venait d'essuyer. Le baromêtre dans ce moment baissa de 10. pouces environ; les exhalaisons denses & noires ne passerent point au delà du prémier filtre : ayant répliqué cette expérience sans changer les filtres à cause de la grande quantité d'huile de tartre, dont je les avais enduits, j'en eus les mêmes résultats: j'ai trouvé après avoir ôté les filtres que le plus proche du flacon contenait une espéce de calcination en assés grande quantité, dans celui qui suivait un sel cristallisé, au troisiéme un peu du même sel, dans le dernier enfin je ne pû rien apperçevoir de sensible.

17. Le sel qui se trouve dans le second & troisiéme filtre suivant le jugement que j'avais formé (16), devait contenir un espéce de nitre regénéré, car l'on sait (*n*) que de l'inflammation du souffre combiné avec le salpêtre, il s'éléve

(*n*) Voy. Macquer. el. de Chim. prat. pag. 60.

s'éléve des vapeurs, dont l'odeur eſt mélée d'un eſprit ſulfureux & d'eſprit de nitre, & ſi on les raſſemble, on trouve effectivement que la liqueur eſt un mélange d'acide nitreux, d'acide de ſouffre & d'eſprit ſulfureux, ce qui étant combiné avec l'alkali du tartre, doit donner un composé de nitre regéneré & de tartre vitriolé, j'en ai mis ſur un charbon en feu, & j'ai obſervé qu'il petillait, & fuſait ſenſiblement, ce qui a ſervi à me confirmer dans mon idée; faute d'une quantité ſuffiſante de ce ſel, je n'ai pu l'aſſujettir à d'autres éxamens.

18. Cette expérience comparée avec la précédente fait connaître que les exhalaiſons infectées dont le prémier fluide n'était pas purgé, ſont celles qui on fait périr l'animal, ce qui étant auſſi arrivé à Mr. Muſchembroek lui a donné lieu de douter que les fluides élaſtiques ſoient du véritable air.

19. J'ai emploié le même artifice pour obſerver ſi le fluide ainſi purgé perd une auſſi grande partie de ſon élaſticité qu'en a perdu celui que Mr Hauksbee avait gardé, ce qui devait ſervir à établir avec plus de fondement l'iſſue de mes recherches, quoique d'ailleurs Mr. Halles ait (*o*) vu qu'en diſtillant le ſalpêtre à travers l'eau, l'air qui s'en dévelopait conſervait ſon élaſticité, ce qui n'arrivait pas ſans cette précaution, car alors ſes réſultats aprochaient de ceux de Mr. Hauksbee.

EXPERIENCE TROISIEME.

UN robinet qui paſſait à travers la platine, & communiquait avec le récipient était ſoigneuſement luté à la partie ſupérieure (*o*) du tube d'un barométre, qui en cette occaſion ne touchait point au mercure, mais il Fig. 2. pl. pr.

 était

(*o*) Stat. des veg. pag. 168.

était recourbé en forme de ſiphon: le reſte de l'apareil était conforme à celui de l'expérience ſeconde. Je fis le vuide, & le mercure ſe trouvait environ à 27. pouces de hauteur, lorſque la Poudre prit feu; les oſcillations du mercure étant ceſſées, enſorte qu'on le voyait 10. à 12. pouces plus bas, je fermai le robinet, & je marquai avec un petit fil de ſoye ciré le point où répondait la ſurface ſupérieure adhérante aux parois du tube, j'ai laiſſé enſuite pendant long tems cet apareil ſans que j'aie aperçu de changement bien ſenſible à la hauteur du mercure, & par conſéquent à l'élaſticité du fluide, de ſorte que j'ai lieu de croire que ces petites variations aient été cauſées par celles de l'atmoſphére, ou ſi elles dépendaient encore du fluide, c'eſt peut être, parceque je ne l'ai pas aſſés purgé des exhalaiſons vicieuſes; car au lieu d'enduire les filtres d'huile, j'aurais pû mettre du ſel de tartre qui les aurait retenu plus ſûrément & en plus grande quantité; je ſuis d'autant plus porté à le conjéćturer que les différences furent de peu de conſéquence, tandis que Mr. Hauksbee (p) a trouvé que le fluide qu'il avait gardé dix-huit jours perdit en ce tems $\frac{19}{20}$ de ſon élaſticité une ſeule 20.me reſtant conſtante.

20. Par la comparaiſon des expériences de Mr. Hauksbee, & de Mr. Halles, il eſt d'autant plus plauſible de conclure que le fluide élaſtique de la Poudre perd une grande partie de ſon élaſticité à cauſe des exhalaiſons ſulfureuſes, & des vapeurs acides; car Mr. Halles démontre que les exhalaiſons, & les vapeurs de cette nature fixent, ou abſorbent une quantité déterminée d'air, & que le reſte ne ſouffre plus d'altération, ce qui eſt préciſément conforme à l'iſſue qu'ont eu les expériences de Mr. Hauksbée, que j'ai cité ci-devant, *expér.* 3.

EXPE-

(*p*) Expér. Phiſ. mec. pag. 83.

EXPERIENCE QUATRIEME.

LE peu d'altération que, j'obſervai dans l'élaſticité du fluide me détermina à profiter de cet apareil pour examiner un autre caractére du véritable air, il s'agiſſait d'obſerver dans quelle raiſon il ſe comprimerait, & par l'infuſion que je fis de nouveau mercure dans la jambe recourbée, je trouvai qu'il ſe comprime à peu près de même que l'air commun en raiſon des poids. Fig. 2. pl. pr.

21. Mr. Muſchembroek n'ayant point parlé de l'élaſticité du fluide, & ayant remarqué ſeulement pour ainſi dire en paſſant la différence des raiſons de compreſſion entre ce fluide & l'air comun, je me ne ſuis pas trop attaché & n'ai pas pris toutes les précautions néceſſaires pour décider inconteſtablement ces deux points; il eſt cependant bon de ſavoir que Mr. Halles (q) ayant comprimé de ces airs factices a trouvé auſſi qu'ils ſuivent la loi de l'air comun.

22. La ſeconde objection de notre illuſtre Auteur ne peut qu'embaraſſer très-fort un Phyſicien par la grande difficulté qu'on rencontrerait dans l'arrangement d'une expérience qui ne laiſſa plus rien à déſirer d'autant plus qu'il a laiſſé ignorer celles, par leſquelles il a trouvé que le fluide élaſtique éteint la flamme; elle n'eſt cependant pas à mon avis auſſi ſolide, que l'autre, quoiqu'elle préſente au premier coup d'œil quelque choſe de plus frappant, qui parait décider la queſtion; l'altération que la chaleur violente cauſe à cette propriété de l'air, lors même qu'il eſt comun & naturel, nous tire de l'admiration où nous pourrions être en voyant dans le fluide élaſtique de la Poudre tous les caractéres de l'air comun, excepté celùi-ci; l'on ſait que l'air en

(q) Stat. des veg. pag. 164. & 369.

en passant par la flamme, ou autour des corps que l'on a fait fortement échaufer ne sçaurait plus être propre non seulement à entretenir un autre flamme, mais aussi à nourrir quelque feu que ce soit (*r*).

24. Delà il pourrait très-bien resulter que l'air nouvellement développé de la Poudre, quoique rendu à son prémier état d'air comun, (en le purgeant des parties qui altéraient si fort ses propriétés qu'on avoit lieu de douter avec quelque fondement de sa véritable nature) cet air dis-je se dégageant des obstacles qu'il n'aurait pu surmonter sans le secours du feu, qui lui fait recouvrer subitement son élasticité, peut être ne peut-il aquérir ce caractére, de même que l'air échaufé dans un récipient sans rien perdre de sa gravité spécifique, de son élasticité &c. est cependant privé entiérement de cette vertu.

25. Après tout ce que nous venous de dire, il parait qu'il n'y a plus aucun lieu de douter de la nature du fluide élastique de la Poudre; l'air par conséquent est le grand mobile des effets surprenans, que nous voyons, & le violent ressort, qui agit si puissamment, en vertu des particules ignées qui le mettent en action: de sorte que l'air contenu dans chaque grain fait le principe virtuel de la force, celui qui se trouve dans les intervales des grains sert de véhicule à l'inflammation, & l'extérieur cause le détonnement par la collision & l'impulsion que souffrent ses particules de celles qui se développent avec une vitesse prodigieuse à l'inflammation de la Poudre.

26. Puisqu'après avoir analisé le fluide élastique en question il est démontré en conséquence que l'opinion des Auteurs cités (1) quelque ingénieuse & brillante qu'elle soit, n'est pas confirmée par l'expérience, il est tems d'examiner les sentimens de ceux dont j'ai parlé (2) pour en démêler

(*r*) Com. pag.

méler les circonſtances qui font naître les différences entr' eux ſur la maniére, avec laquelle ils font agir l'air, qu'il reconnaiſſent tous comme la cauſe des effets de la Poudre, ſans qu'ils en aient aſſuré la vérité par des expériences.

I. Mr. Jean Bernoulli (s) prétend, que le feu met en action l'air condenſé dans chaque grain.

II. Mr. de la Hire (t) ajoute que non ſeulement l'air des grains eſt mis en agitation par le feu, mais auſſi celui qui ſe trouve dans les interſtices.

III. Mr. Belidor enfin généraliſe l'opinion, & ne met point de reſtriction à l'action de l'air, d'où l'on peut inférer qu'il comprend auſſi l'air extérieur.

27. Par ce qui a été dit on doit former le jugement ſuivant.

I. Que Mr. Bernoulli par ſon avis n'aſſigne que la ſource du fluide qui fait l'activité intrinſéque de la Poudre, ſans que tous ſes effets ordinaires ſoient compris en effet ſous l'idée qu'il avait de l'action de l'air, car il n'aurait pu combiner par ce ſeul ſecours le détonnement & la propagation du feu avec l'exploſion.

II. Mr. de la Hire a quelque avantage ſur Mr. Bernoulli, puiſqu'il pourrait indiquer la propagation du feu, cependant ſon opinion eſt encore imparfaite.

III. Mr. de Belidor n'ayant ſpécifié aucune eſpéce d'air, enſorte, qu'il n'entre point à déterminer l'action particuliére qu'elle éxerce à chaque phénoméne, a donné un explication conforme à la vérité de la cauſe générale des effets ordinaires, qui n'eſt en ce cas que la combinaiſon des trois différentes propriétés, avec leſquelles l'air influë ſur les phénoménes mentionnés.

28. Il

(s) Op. om. tom. pag. 34.
(t) Diſſ. an. 1702.

28. Il ſera moins difficile à préſent d'avoir avec plus de préciſion pluſieurs des connuës néceſſaires aux Mathématiciens pour reſoudre tous les Problêmes ballistiques, & les autres de cette nature, puiſqu'en ſe ſervant des mêmes artifices, dont j'ai uſé, il ne s'agira plus que d'obſerver les différences des réſultats cauſées par les altérations apportées au fluide. Les expériences n'en feront ſans contredit pas moins délicates: l'utilité réelle qu'on y trouvera, ſera celle d'avoir une baze conſtante, dont on a déja bien des notions aſſurées, vu que pluſieurs de ſes propriétés caractériſtiques ſont ſoumiſes à des loix immuables, qui ſont ſous l'empire du Calcul: quoique ces données ayent été priſes juſqu'à préſent, (de l'aveu de Mr. Euler dans ſes notes à Mr. Robins) plutôt hipotétiquement à cauſe des grandes difficultés que l'on rencontre, cependant bien des ſavans ſe ſervant des obſervations plus aprochantes du vrai, ont répandu de grandes lumiéres ſur ce ſujet, non ſeulement par la réſolution de pluſieurs Problêmes, mais encore par les méthodes qu'ils ont fourni pour reſoudre les autres Problêmes poſſibles;

29. Mr. Nevvton eſt le prémier qui aie recherché la courbe que trace un corps pouſſé par la force de la Poudre en ſupoſant la réſiſtence de l'air proportionelle aux quarrés des viteſſes, & aprés bien des ſoins il l'a déterminée par aproximation. Mr. Jean Bernoulli en donna enſuite une ſolution plus ample & plus éxacte. Mr. Beniamin Robins après avoir trouvé que la viteſſe, avec laquelle l'air ſe précipite dans le vuide eſt moindre que celle, avec laquelle ſe meut un projectile pouſſé par la force de la Poudre, a déterminé la réſiſtence de l'air preſque en raiſon des cubes, & Mr. D'Alembert rapportant ce principe dans ſon excellent ouvrage ſur la réſiſtence des fluides lui fait une ingénieuſe application du Calcul; Mr. Euler enfin a donné dans ſes notes à Mr. Robins, &

dans

dans une Dissertation particuliére, (*u*) tout ce que l'on peut trouver de plus complet à présent: il y a même ajouté des méthodes, & des formules pour resoudre les cas possibles. Je n'entrerai pas dans un plus grand détail sur ces sortes d'applications, une telle digression étant tout à fait étrangére au sujet que je me suis proposé.

(*u*) Mém. de l'Ac. R. des Sc. de Berlin tom. 6.



RECHERCHES

SUR LA METHODE

DE MAXIMIS, ET MINIMIS

PAR M. LOUIS DE LA GRANGE.

1. LES Géométres ſavent depuis long-tems, que lorſque la premiére différentielle d'une variable quelconque diſparoit ſans que la ſeconde diſparoiſſe en même tems, elle devient toujours un *maximum*, ou un *minimum*; & en particulier elle eſt un *maximum*, ſi ſa différentielle ſeconde eſt négative, & un *minimum*, ſi cette différentielle eſt poſitive. Si la différentielle ſeconde diſparoit en même tems que la premiére, alors la quantité n'eſt ni un *maximum*, ni un *minimum*, à moins que la troiſiéme différentielle ne diſparoiſſe de même, dans lequel cas la propoſée deviendra un *maximum*, ſi la différentielle quatriéme ſera négative, & un *minimum*, ſi elle eſt poſitive, & ainſi de ſuite. En général, pour qu'une quantité ſoit un *maximum*, ou un *minimum*, il faut que les ordres ſucceſſifs des différentielles, qui s'évanouiſſent enſemble, ſoient en nombre impair, & alors elle eſt ſûrement un *maximum*, ou un *minimum*, ſelon que la différentielle qui ſuit la dernière évanouiſſante ſe trouve négative, ou poſitive. Voyez Maclaurin, traité des fluxions p. 238. & 857.

2. Tout ceci ſuppoſé & bien entendu, que Z repréſente une fonction algébrique des variables t, u, x, y, &c., & qu'on ſe propoſe de la rendre un *maximum*, ou un *minimum*. Soit ſelon les regles ordinaires

dZ

$dZ = pdt + qdu + rdx + \int dy +$ &c., & l'on aura d'abord cette équation

$pdt + qdu + rdx + \int dy +$ &c. $= 0$. Mais comme la relation entre t, u, x, &c. eſt encore indéterminée, de même que celle de leurs différentielles dt, du, dx &c., & que d'ailleurs l'équation donnée doit être vraie quel que ſoit leur rapport; il eſt évident que pour les chaſſer tout à fait de l'équation, il faut égaler ſéparément à zero chaque membre pdt, qdu, rdx &c., d'où l'on tire autant d'équations particuliéres qu'il y a de variables ſavoir $p = 0$, $q = 0$, $r = 0$ &c. Par le moien de toutes ces équations on trouvera les valeurs de chaque inconnue, t, u, x &c. qui ſubſtituées dans la fonction propoſée Z la rendront un *maximum*, ou un *minimum*.

3. Paſſons maintenant à l'examen de la ſeconde différentielle. En ſuppoſant, ce qui eſt permis, les premiéres différentielles dt, du, dx &c. conſtantes, l'on aura

$d^2Z = dpdt + dqdu + drdx + d\int dy +$ &c.

Soit $dp = Adt + Bdu + Ddx + Gdy$

$dq = Bdt + Cdu + Edx + Hdy$

$dr = Ddt + Edu + Fdx + Idy$

$d\int = Gdt + Hdu + Idx + Ldy$

ce qui donnera

$d^2Z = Adt^2 + 2Bdtdu + Cdu^2 + 2Ddtdx + 2Edudx + Fdx^2 + 2Gdtdy + 2Hdudy + 2Idxdy + Ldy^2$.

Pour commencer par le cas le plus ſimple ſuppoſons qu'il n'y ait qu'une ſeule variable t, de ſorte que $d^2Z = Adt^2$; on voit d'abord que, puiſque dt^2 eſt toujours poſitif, la différentielle d^2Z doit avoir le même ſigne que la quantité A; donc ſi A eſt poſitif Z ſera un *minimum*, & ſi A eſt négatif il ſera un *maximum*; ſi $A = 0$ on ſuivra les regles données §. 1.

 Les

4. Les variables contenues dans Z soient deux, savoir t & u; alors $d^2Z = A\,dt^2 + 2B\,dtu + C\,du^2$. Il paroit au premier aspect bien difficile de connoître si cette expression d^2Z doit être positive, ou négative, sans qu'on ait le rapport de dt à du, qui n'est pas donné; car puisqu'en changeant ce rapport la fonction d^2Z doit aussi varier, il semble indubitable qu'elle pourra aussi passer du positif au négatif, & du négatif au positif, pendant que les quantités A, B, C restent les mêmes. Qu'on donne cependant à la proposée $A\,dt^2 + 2B\,dt\,du + C\,du^2$ cette forme $A\left(dt + \frac{B\,du}{A}\right)^2 + \left(C - \frac{B^2}{A}\right)du^2$; & on verra que, comme les quarrés $\left(dt + \frac{B\,du}{A}\right)^2$, & du^2 ont toujours le même signe $+$, toute la quantité sera nécessairement positive si les deux coéficiens A & $C - \frac{B^2}{A}$ sont positifs, & au contraire elle deviendra négative, lorsque ceux-ci seront tous deux négatifs, quel que soit le rapport de dt à du. On aura donc pour le cas du *minimum* $A > 0$ $C - \frac{B^2}{A} > 0$ savoir $C > \frac{B^2}{A}$, ou $CA > B^2$ ce qui donne de même $C > 0$; à moins donc que les quantités A, B, C n'aient ces conditions $A > 0$, $C > 0$, & $AC > B^2$ la proposée Z ne pourra pas être un *minimum*. En second lieu on trouvera pour le *maximum* $A < 0$ $C - \frac{B^2}{A} < 0$ savoir $C < \frac{B^2}{A}$, $CA > B^2$, puisque A est négatif; ce qui donne encore $C < 0$; donc les conditions pour le *maximum* seront en partie les mêmes, & en partie précisément contraires à celles du *minimum*.

5. Si

5. Si A ou C, ou toutes deux sont $= 0$ sans que B le soit aussi, la condition de $AC > B^2$ ne pourra pas subsister, ainsi la quantité proposée ne deviendra jamais un vrai *maximum*, ou *minimum*; la même chose arrivera toutes les fois que A, & C seront de signe contraire; car puisque B^2 est toujours positif la condition de $AC > B^2$ devient impossible. Si B s'évanouissoit encore en même tems que A, ou C; $d^2 Z$ se trouveroit réduite au cas d'une seule variable, & par conséquent pourroit être de nouveau un *maximum*, ou un *minimum*, ou ni l'un, ni l'autre, selon ce qu'on a dit pour le premier cas. Enfin si la quantité $d^2 Z$ étoit toute $= 0$, savoir $A = 0$, $B = 0$, $C = 0$, il faudroit recourir à la différentielle troisiéme; que si celle-ci se trouve n'être pas égale à zero, la quantité Z ne peut être ni un *maximum*, ni un *minimum*; & au contraire si elle évanouit en même tems que la seconde on cherchera tout de suite la quatriéme; & si elle n'est pas évanouissante il sera facile par la méthode dont nous nous sommes servi ci-devant de connoître si elle est positive, ou négative, ce qui déterminera de nouveau le *maximum*, ou le *minimum*.

6. Lorsque les variables sont trois, savoir t, u, x la différentielle $d^2 Z$ prend cette forme $d^2 Z = A\,dt^2 + 2\,B\,dt\,du + C\,du^2 + 2\,D\,dt\,dx + 2\,E\,du\,dx + F\,dx^2$ qu'on réduira d'abord à

$$A\left(dt + \frac{B\,du}{A} + \frac{D\,dx}{A}\right)^2 + \left(C - \frac{B^2}{A}\right)du^2$$

$$+ 2\left(E - \frac{BD}{A^2}\right)du\,dx + \left(F - \frac{D^2}{A}\right)dx^2$$

Soit posé $C - \frac{B^2}{A} = a$, $E - \frac{BD}{A^2} = b$, $F - \frac{D^2}{A} = c$,

& on aura $d^2 Z = A\left(dt + \frac{B\,du}{A} + \frac{D\,dx}{A}\right)^2 + a\,du^2 + 2\,b\,du\,dx + c\,dx^2$; qu'on opére à présent sur

ſur ces trois derniers membres, comme on a fait ci-deſſus §. 4., & toute la différentielle propoſée $d^2 Z$ deviendra $A\,(dt + \frac{B\,du}{A} + \frac{D\,dx}{A})^2 + a\,(du + \frac{b\,dx}{a})^2 + (c - \frac{b^2}{a})\,dx^2$; or les quarrés $(dt + \frac{B\,du}{A} + \frac{D\,dx}{A})^2$, $(du + \frac{b\,dx}{a})^2$, & dx^2 étant toujours poſitifs, toute la différentielle ſera de même poſitive ſi les coéficiens A, a, & $c - \frac{b^2}{a}$ ont chacun le ſigne $+$; on a donc pour le *minimum* les conditions ſuivantes $A > 0$, $a > 0$, $ca > b^2$, ou en remettent au lieu de a, b, c, leurs valeurs, $A > 0$; $C - \frac{B^2}{A} > 0$, $(C - \frac{B^2}{A}) \times (F - \frac{D^2}{A}) > (E - \frac{BD}{A})^2$ ſavoir $A > 0$, $CA > B^2$, & $(CA - B^2) \times (FA - D^2) > (EA - BD)^2$, d'où il réſulte encore $C > 0$, $F > 0$, & $FA > D^2$. On trouvera par les mêmes principes pour le *maximum* $A < 0$, $CA > B^2$, & $(CA - b^2)(FA - D^2) > (EA - BD)^2$, & par conſéquent $C < 0$, $F < 0$, & $FA > D^2$.

7. Si les quantités A, & C évanouiſſent ſeules, ou toutes déux, ou une ſimplement, la ſeconde condition devient impoſſible; ſi c'eſt F qui s'évanouit, alors la troiſiéme devient impoſſible; car $(CA - B^2) \times - D$ qui eſt néceſſairement négatif, à cauſe de $CA > B^2$ doit toujours ſe trouver moindre de $(EA - BD)^2$, d'où il ſuit que Z ne ſauroit être un *maximum*, ou un *minimum*, ſi A, C, D priſes ſéparément, ou enſemble comme on voudra ſont égales à zero. Si par l'évanouiſſement des termes la différentielle $d^2 Z$ ſe reduiſoit à deux variables, ou à une ſeulement, elle tomberoit dans le ſecond cas, ou dans le premier, & on devroit ſuivre les regles données §. 3., & *ſuiv.* Enfin ſi toute la $d^2 Z$ ſe trouvoit égale à zero, &

que

que la différentielle troiſiéme ne ſoit pas de même égale à zero, on ſeroit ſur que la propoſée Z ne pourroit jamais devenir ni un *maximum*, ni un *minimum*; & quand cette différentielle troiſiéme évanouiroit avec la ſeconde, par des transformations ſemblables à celles que nous avons pratiquées, on pourroit dans la quatriéme différentielle diſtinguer les cas du *minimum*, & du *maximum*, & ceux qui ſont inutiles.

8. On peut étendre la même théorie aux fonctions de quatre, ou plus variables. Quiconque aura bien ſaiſi l'eſprit des réductions que j'ai employées juſqu'ici, pourra ſans peine découvrir celles qui conviendront à chaque cas particulier. Au reſte pour ne pas ſe méprendre dans ces recherches, il faut remarquer que les transformées pourroient bien venir différentes de celles que nous avons données; mais en examinant la choſe de plus-près on trouvera infailliblement que quelles qu'elles ſoient, elles pourront toujours ſe réduire à celles-ci, ou au moins y être compriſes.

9. Comme je crois cette théorie entiérement nouvelle, il ne ſera peut-être pas inutile d'ajouter les réflexions ſuivantes. Quel que ſoit le nombre des variables qui entrent dans la fonction propoſée Z; ſi on les regarde chacune en particulier, & qu'on cherche le *maximum*, ou *minimum* qui lui convient pendant que toutes les autres demeurent les mêmes, on trouvera à part les premiéres différentielles $p\,dt$, $q\,du$, $r\,dx$ *&c.*, dont chacune étant égalée à zero, nous donneroit les mêmes équations que ci-deſſus, $p = 0$, $q = 0$, $r =$ *&c.* §. 2. De la même maniére paſſant aux différentielles ſecondes, ont trouveroit celles-ci ſéparément $A\,dt^2$, $C\,du^2$, $F\,dx^2$, $L\,dy^2$ *&c.*, & par conſéquent ſi A, C, F, L *&c.* ſont toutes poſitives, ou négatives, on pourroit croire que cela ſuffit pour que les valeurs de t, u, x *&c.* tirées des équations $p = 0$,

$q = 0$

$q = 0$ &c. rendent néceſſairement la propoſée Z un *minimum*, ou un *maximum*. Il eſt vrai en effet que par rapport à chacune de ces variables conſidérées à part la quantité donnée Z devra toujours être la plus grande, ou la plus petite; mais eſt-il certain que ce qui vaut pour chacune priſe ſéparément doive auſſi valoir pour toutes enſemble? Examinons la choſe plus intimément.

10. Que la propoſée Z contienne les ſeules variables t & u, & on pourra la regarder comme l'ordonnée à une ſurface, dont t & u ſont les deux autres; donc la queſtion dans ce cas ſe reduit à trouver la plus grande, ou la plus petite ordonné d'une ſurface, dont l'équation eſt donnée, ſavoir $dZ = p\,dt + q\,du$. Si l'on fait u conſtant, elle ſe reduit d'abord à $dZ = p\,dt$, & dans ce cas elle exprime toutes les ſections de la même ſuperficie paralléles à l'axe des t, à meſure que la quantité u reçoit des valeurs différentes. Soit donc poſé $p = 0$, & on aura §. 2. une valeur de t qui donnera la plus grande, ou la plus petite ordonnée Z dans chacune de ces ſections paralléles; mais puiſque u eſt conſtant, ſi l'on différentie de nouveau la dZ on a $d^2 Z = A\,dt^2$, & par conſéquent on jugera du *maximum*, ou *minimum* par la ſeule valeur de A, après y avoir cependant ſubſtitué à la place de t la valeur que fournit l'équation $P = 0$. Savoir ſi A ſe trouve poſitive, ou négative quelle que ſoit la valeur d'u, ou bien ſi en changeant u, elle peut auſſi changer de ſigne, on conclura dans le premier cas que toutes les dites ſections ont un *maximum*, ou un *minimum*, & dans le ſecond qu'elles ont entre certaines limites un *maximum*, entre d'autres un *minimum*. Si A eſt $= 0$, quelle que ſoit la valeur de la conſtante u, alors aucune des dites ſections n'aura ni un *maximum*, ni un *minimum*. Mais ſi A devient ſeulement $= 0$, lorſque u a de certaines valeurs données, dans ces cas ſeulement les ſections corres-

reſpon-

respondantes seront destituées du *maximum*, ou du *minimum*. Le lieu de toutes ces ordonnées qui sont un *maximum*, ou un *minimum*, ou ni l'un ni l'autre sera contenu dans l'équation $p = o$, en aiant égard à la seule variabilité de u, elle formeront donc dans la même superficie une section qui sera à simple, ou à double courbure, & qui sera déterminée par les deux équations conjointes $dZ = p\,dt + q\,du$ & $p = o$, ou $dZ = q\,du$ & $p = o$. On voit par là, que pour trouver le *maximum*, ou le *minimum* de la surface entiére, il faudra chercher la plus grande, ou la plus petite ordonnée qui convient à cette même section; on aura donc de nouveau $q = o$, ce qui donnera la valeur de l'autre variable u.

11. Passons maintenant à la différentielle de q; elle a été d'abord supposée $= B\,dt + C\,du$ §. 3.; mais puisque dans ce cas t est déterminé par u dans l'équation $p = o$, ou bien dans sa différentielle $A\,dt + B\,du = o$, dt est $= -\frac{B\,du}{A}$, ce qui rend $dq = (-\frac{B^2}{A} + C)\,du$; il resulte donc que si $-\frac{B^2}{A} + C$ est positif, savoir si $C > \frac{B^2}{A}$ l'ordonnée sera la moindre; si $C < \frac{B^2}{A}$ elle sera la plus grande, & si $C = \frac{B^2}{A}$ elle ne sera ni l'une, ni l'autre, à moins que les conditions réquises dans les différentielles des genres plus élevés ne soient remplies. Or en reflechissant sur ces *maximum* & *minimum*, il sera aisé de comprendre que l'ordonnée Z ne pourra pas être un *maximum* entre toutes les autres, à moins qu'elle ne soit la plus grande de toutes celles qui sont contenues dans la section determinée par $dZ = q\,du$, & de plus que toutes les ordonnées qui composent cette même section ne soient encore elles mêmes des *maximum* dans les sections

paralléles correſpondantes. §. 10. On prouvera de même que la quantité Z ne ſauroit être abſolument un *minimum* ſans qu'elle ſoit de même un *minimum* dans la ſection qui contient tous les *minimum*. Car dans tous les autres cas l'ordonnée ſeroit ou la plus grande, ou la plus petite d'entre celles qui ne ſont ni les plus grandes, ni les plus petites, ou bien entre les plus grandes, ou les plus petites, elle ne ſeroit ni la plus grande, ni la plus petite, ou enfin elle ſeroit la plus grande d'entre les plus petites, ou au contraire, ce qui ne donne pas un vrai *maximum*, ou *minimum* comme on cherche. De tout ceci je conclus donc qu'après avoir tiré des équations $p = 0$, $q = 0$, les valeurs de t & u, & les avoir ſubſtituées dans A, & dans $C - \frac{B^2}{A}$ il faut pour que Z ſoit un vrai *maximum*, que A ſoit négatif, & $C < \frac{B^2}{A}$, ſavoir $CA > B^2$; & au contraire ſi Z doit être un vrai *minimum* on doit trouver A poſitif, & $C > \frac{B^2}{A}$, ou $CA > B^2$, conformément à la théorie générale expliquée §. 4., & *ſuiv.*

12. Si au lieu de conſidérer d'abord u conſtant & t variable, on avoit fait u variable & t conſtant, on ſeroit parvenu aux déterminations ſuivantes $C < 0$, & $AC > B^2$, pour le *maximum* $C > 0$, & $AC > B^2$, pour le *minimum* ce qui revient au même. Au reſte cette méthode que nous venons d'employer pour découvrir les conditions des *maximum* & *minimum* dans les fonctions à deux ſeules changeantes, eſt également applicable à toutes les autres fonctions plus compoſées, elle a même l'avantage d'être plus analitique, & plus directe que la premiére, c'eſt pourquoi je tâcherai ici de la développer dans toute ſa généralité.

13. So-

15. Soient les variables contenues dans Z en tel nombre qu'on voudra ; je ne considére d'abord qu'une variable seule, & je tire par la différentiation l'équation pour le *maximum*, ou *minimum* qui lui convient ; puis en passant à la différentielle seconde, je trouve les conditions qui déterminent la proposée à être un *maximum*, ou un *minimum*, ou ni l'un ni l'autre. Après cette premiére opération je substitue dans Z, ou dans ses différentielles simplement la valeur de la premiére variable trouvée, & je procéde sur un autre variable de la même maniére ; ensuite mettant de nouveau dans la fonction proposée Z la valeur qu'on aura trouvée pour cette seconde variable, on passera à l'examen d'une troisiéme variable ; & ainsi de suite &c. Soit t la premiére variable qu'on veut considérer dans Z, & on aura $dZ = p\,dt$; & $d^2Z = A\,dt^2$; d'où $p = 0$, & $A > 0$ pour le *minimum* ; $A < 0$ pour le *maximum* §. 1. Que t & u, soient à présent toutes deux variables, il en résultera $dZ = p\,dt + q\,du$ qui à cause de $p = 0$ se reduit à $dZ = q\,du$, d'où l'on tire $d^2Z = (B\,dt + C\,du)\,du$; mais puisque $p = 0$; dp le sera aussi, & par conséquent $A\,dt + B\,du = 0$; ce qui donne $dt = -\frac{B\,du}{A}$; cette valeur substituée dans d^2Z la changera en $d^2Z = \left(-\frac{B^2}{A} + C\right)du^2$, j'aurois donc $q = 0$; & $-\frac{B^2}{A} + C > 0$ pour le *minimum*, & $-\frac{B^2}{A} + C < 0$ pour le *maximum*, savoir, puisque A est positif dans le premier cas, & négatif dans le second, en multipliant par A, il résultera toujours la même condition de $AC > B^2$. Si outre les deux précédentes il y a encore une troisiéme variable x à considérer, je cherche la valeur de dZ eu égard à ces trois variables t, u, x, & je trouve $dZ = p\,dt +$

$q\,du + r\,dx$ ce, qui à cause de $p = o$, $q = o$ se change en $dZ = r\,dx$; donc la différentielle seconde $d^2 Z$ sera $= (D\,dt + E\,du + F\,dx)\,dx$. A présent par le moyen des équations $p = o$, $q = o$, ou bien de leurs différentielles $A\,dt + B\,du + D\,dx = o$, & $B\,dt + C\,du + E\,dx = o$ je cherche des valeurs de dt & du en dx, & je trouve

$dt = \frac{BE - CD}{AC - B^2}\,dx$; $du = \frac{BD - AE}{AC - B^2}\,dx$ je les substitue dans l'expression de $d^2 Z$; ce qui me donne.

$d^2 Z = (\frac{BE - CD}{AC - B^2}\,D + \frac{BD - AE}{AC - B^2}\,E + F)\,dx^2$ Il résulte donc en premier lieu pour le *maximum*, ou *minimum*. $r = o$; ensuite

$\frac{BE - CD}{AC - B^2}\,D + \frac{BD - AE}{AC - B^2}\,E + F > o$ pour le *minimum*, & $< o$ pour le *maximum*, ou bien en ôtant le dénominateur $AC - B^2$ qui est toujours positif, on a $2BDE - CD^2 + AE^2 - FB^2 + ACF > o$ pour le *minimum*, & $< o$ pour le *maximum*. Soit multipliée cette expression par A qui est positif dans le premier cas, & négatif dans le second, & on aura

$2ABDE - ACD^2 - A^2E^2 - AB^2F + A^2CF > o$ soit pour le *maximum*, soit pour le *minimum*, savoir $(CA - B^2) \times (FA - D^2) > (EA - BD)^2$. On suivra le même procédé pour un plus grand nombre de variables.

14. Cette méthode étant générale pour quelque nombre de variables que ce soit, ne sera pas bornée au seules fonctions algébriques, mais pourra encore s' étendre avec succès aux *maximum* & *minimum* qui sont d' un genre plus élevé, & qui appartiennent à des formules intégrales indéfinies. Je me reserve de traiter ce sujet que je crois d' ailleurs entiérement nouveau dans un ouvrage particulier que je prépare sur cette matiére; & dans lequel après avoir

avoir exposé la méthode générale, & analitique pour résoudre tous les problêmes touchant ces sortes de *maximum*, ou *minimum* j'en déduirai, par le Principe de la moindre quantité d'Action, toute la Mécanique des corps soit solides, soit fluides.

15. Je finirai ce mémoire par quelques exemples des plus simples qui éclaircissent la théorie qu'on vient d'établir. Soient tant de corps qu'on voudra parfaitement élastiques, & rangés en ligne droite sans se toucher; supposons que le premier vienne choquer le second avec une vitesse donnée c, le second avec la vitesse acquise du premier choque le troisiéme, & ainsi de suite, les masses du premier & du dernier étant données, on demande celles des corps intermédiaires, afin que le dernier reçoive la plus grande vitesse possible. Soit a la masse du premier, & b celle du dernier; soient ensuite t, u, x, y &c. les masses intermédiaires inconnues; par les loix du choc on trouvera la vitesse comuniquée par le premier corps a au second $t = \frac{2ac}{a+t}$, celle que donne celui-ci au troisiéme $u = \frac{2act}{(a+t)(t+u)}$ & ainsi de suite; donc la vitesse que reçevra le dernier b sera exprimée par $\frac{2catuxy \ldots\ldots\ldots\ldots b}{(a+t)(t+u)(u+x)(x+y)\ldots\ldots\ldots}$ expression qui doit devenir un *maximum*. Pour en trouver plus aisément la différentielle, qu'on la suppose $= Z$, & prenant les logarithmes d'une part, & de l'autre on trouvera $l\,2ca + lt + lu + lx + ly +$ &c. $- l(a+t) - l(t+u) - l(u+x) - l(x+y) -$ &c. $= lZ$ ce qui donne par la différentiation $\frac{dt}{t} + \frac{du}{u} + \frac{dx}{x} + \frac{dy}{y} +$ &c. $- \frac{dt}{a+t} - \frac{dt+du}{t+u} - \frac{du+dx}{u+x} - \frac{dx+dy}{x+y} -$ &c. $= \frac{dZ}{Z}$; d'où en mettant ensemble, & reduisant au même dénominateur les

les termes affectés des mêmes différentielles l'on tire $dZ = \frac{Z(au-t^2)dt}{t(a+t)(t+u)} + \frac{Z(tx-u^2)du}{u(t+u)(u+x)} + \frac{Z(uy-x^2)dx}{x(u+x)(x+y)} +$ &c. On aura donc en premier lieu pour le *maximum*, ou *minimum* les équations suivantes $au = t^2$; $tx = u^2$; $uy = x^2$ &c. qui donnent les analogies $a:t = t:u$, $t:u = u:x$, $u:x = x:y$ &c., favoir $\div\, a:t:u:x:y: \ldots\ldots\ b$; d'où l'on voit que toutes les masses doivent constituer une progression géométrique, dont les deux extrémes sont les données a & b. Pour juger à présent du *maximum*, ou *minimum* soit fait d'abord pour abréger $\frac{Z}{t(a+t)(t+u)} = \alpha$; $\frac{Z}{u(t+u)(u+x)} = \beta$; $\frac{Z}{x(u+x)(x+y)} = \gamma$ &c. on aura $p = \alpha(au-t^2)$; $q = \beta(tx-u^2)$; $r = \gamma(uy-x^2)$ &c. donc $dp = (au-t^2)\,d\alpha + \alpha\,(adu - 2tdt)$; $dq = (tx-u^2)\,d\beta + \beta(xdt + tdx - 2udu)$; $dr = (uy-x^2)\,d\gamma + \gamma\,(ydx + udy - 2xdx)$ &c. Or comme les termes a, t, u, x, y &c. doivent être en progression continue si l'on nomme $1:m$ la raison constante d'un antécédent quelconque à son conséquent on trouve $t = ma$, $u = m^2a$, $x = m^3a$, $y = m^4a$, &c.; de plus $\beta = \frac{\alpha}{m^3}$ $\gamma = \frac{\alpha}{m^6}$ &c., lesquelles valeurs substituées dans les expressions précédentes les reduiront à $dp = \alpha a(du - 2mdt)$;

$$dq = \alpha a\,(dt - \frac{2du}{m} + \frac{dx}{m^2}); \qquad dr = \alpha a\,(\frac{du}{m^2} - \frac{2dx}{m^3} + \frac{dy}{m^4});$$

& ainsi des autres. On aura donc $A = -2m\alpha a$; $B = \alpha a$; $C = -\frac{2\alpha a}{m}$; $D = 0$; $E = \frac{\alpha a}{m^2}$; $F = -\frac{2\alpha a}{m^3}$; $G = 0$; $H = 0$; $I = \frac{\alpha a}{m^4}$ &c.

On

On voit par là en premier lieu que A est négatif, & que par conséquent la proposée doit être un *maximum* si les autres conditions se trouvent remplies. Or $AC = 4\alpha^2 a^2$, & $B^2 = \alpha^2 a^2$ donc 1mo $AC > B^2$; $AC - B^2 = 3\alpha^2 a^2$ $FA - D^2 = \frac{4\alpha^2 a^2}{m^2}$; $EA - BD = -\frac{2\alpha^2 a^2}{m}$, donc

$$(AC - B^2)\times(FA - D^2) = \frac{12\alpha^4 a^4}{m^2}, \text{ \& } (EA - BD)^2$$

$= \frac{4\alpha^4 a^4}{m^2}$, & par conséquent 2do $(AC - B^2)\times(FA - D^2) > (EA - BD)^2$. S'il n'y a que deux masses intermédiaires t & u, il suffit d'avoir égard à la première de ces conditions, s'il y en a trois il faut encore considérer la seconde; s'il y en avoit plusieurs autres il faudroit avoir recours à autant de conditions qu'il y a de variables. Au reste dans ce problême on les trouvera toutes remplies, si on veut bien prendre la peine de pousser plus loin le calcul; de sorte qu'on peut franchement assûrer, que lorsque les masses intermédiaires quel que soit leur nombre sont telles qu'elles forment une progression géométrique entre les deux extrémes données, la vitesse que reçoit la derniére par leur moyen est toujours la plus grande possible. Ce problême a été traité par Mr. Hugnens le premier, & depuis par beaucoup d'autres Géométres; mais sans avoir aucunement égard aux nouvelles déterminations, que nous avons cependant trouvées nécessaires pour s'assûrer de l'existence du *maximum*, ou *minimum*.

16. Soit l'équation générale pour les surfaces de second ordre $z^2 = ax^2 + 2bxy + cy^2 - ex - fy$, qu'on se propose de trouver le point où l'ordonnée z est la plus grande, ou la plus petite; on aura en différentiant $2zdz = 2axdx + 2bydx + 2bxdy + 2cydy - edx - fdy$ ce qui fournit d'abord les deux équations suivantes $ax + by = \frac{e}{2}$; $cy + bx = \frac{f}{2}$, d'où l'on tire

$x =$

$x = \frac{ec - fb}{2(ac - b^2)}$; $y = \frac{eb - fa}{2(ac - b^2)}$. Différentions de nouveau la différentielle trouvée, & on aura, puisque $dz = 0$, $2zd^2z = 2adx^2 + 4bdxdy + 2cdy^2$ où les quantités x, y ne se trouvent plus. Or afin que l'ordonnée z soit un vrai *maximum*, ou *minimum*, il faut que a & c soient toutes deux négatives dans le premier cas, & toutes deux positives dans le second, de plus il faut encore que $ca > b^2$, car sans cela les valeurs trouvées pour les ordonnées x & y ne donneroient jamais ni un *maximum*, ni un *minimum*; en effet toutes les fois que ca n'est pas plus grand que b^2; le célébre Mr. Euler a demontré par une autre voie dans l'appendice à l'introduction à l'Analise des infiniment petits, que la surface proposée s'étend à l'infini, & qu'elle a une assimptôte conique. Il paroit donc clairement que la méthode pour déterminer les *maximum* & *minimum*, quand il y a plusieurs variables en ne les regardant qu'une à la fois, peut souvent être très-fautive. Car par exemple dans le cas précédent, en traitant d'abord x comme variable, on trouve la différentielle première $2(ax + by - \frac{e}{2})dx$, & la seconde $2adx^2$; de même en faisant varier y on a pour la différentielle première $2(cy + bx - \frac{f}{2})dy$, & pour la seconde $2cdy^2$. Or les deux différentielles premiéres posées $=$ à zero donnent les mêmes équations qu'on a trouvé, & les deux secondes font voir que si a & c sont toutes deux positives, ou toutes deux négatives l'ordonnée z est un *maximum*, ou un *minimum*, si on a simplement égard à la variabilité des x & y considérées séparément; mais on n'est pas en droit de conclure pour cela que z soit un *maximum*, ou un *minimum*, par rapport à toutes deux ensemble, comme on vient de le voir.

Sur

Sur l'intégration d'une équation différentielle à différences finies, qui contient la théorie des suites récurrentes

PAR M. LOUIS DE LA GRANGE.

1. SOIT proposée l'équation différentielle $dy + yXdx = Zdx$, ou X & Z expriment des fonctions quelconques de la variable x; l'on sait que pour intégrer cette équation, il suffit de faire $y = uz$, ce qui donne $udz + zdu + uzXdx = Zdx$, où l'on peut faire évanouir deux termes par une valeur convenable de u, ou de z. Supposons donc $zdu + uzXdx = 0$, & divisant par z, l'on aura $du + uXdx = 0$, & par conséquent $\frac{du}{u} = -Xdx$, & $lu = -\int Xdx$, savoir $u = e^{-\int Xdx}$, ou e est le nombre, dont le logarithme hyperbolique est 1. Par cette supposition la proposée deviendra $udz = Zdx$, ce qui donne $dz = \frac{Zdx}{u}$; $z = \int \frac{Zdx}{u} = \int e^{\int Xdx} Zdx$, & enfin $y = uz = \frac{\int e^{\int Xdx} Zdx}{e^{\int Xdx}}$.

2. En observant le procédé de cette méthode, on verra aisément qu'elle doit pouvoir s'appliquer encore avec succès aux équations différentielles qui ont la même forme que la précédente, quoique les différences soient supposées finies. Soit donc l'équation $dy + My = N$, dont la différentielle dy soit finie, & les autres quantités M & N soient des fonctions d'une autre variable quelconque x. Supposons en premier lieu $y = uz$, & l'on aura dans ce cas $dy = udz + zdu + dudz$, & l'équation se changera en $udz + zdu + dudz + Muz = N$. Qu'on pose comme ci-dessus les deux ter-

e mes

mes $z\,du + Muz = 0$, & on aura $du + Mu = 0$, ſavoir $\frac{du}{u} = -M$; pour reſoudre cette équation dans notre cas où la différentielle du n'eſt pas infiniment petite, qu'on ſuppoſe $u = e^t$, & l'on aura $u + du = e^{t+dt}$; & $du = e^t(e^{dt} - 1)$; d'où $\frac{du}{u} = e^{dt} - 1 = -M$; $e^{dt} = 1 - M$; & prenant les logarithmes $dt = l(1 - M)$, & enſuite intégrant $t = \int l(1 - M)$; mais l'on ſait que la ſomme des logarithmes de pluſieurs nombres eſt égale au logarithme du produit de tous ces nombres; donc ſi l'on exprime généralement par $\pi.(1 - M)$ le produit continuel de toutes les quantités contenues dans la formule $1 - M$, on aura $t = l\pi.(1 - M)$, & par conſéquent $u = e^t = \pi.(1 - M)$. Par l'évanouiſſement de ces deux termes l'équation devient $u\,dz + du\,dz = N$, d'où l'on tire $dz = \frac{N}{u + du}$, & en intégrant $z = \int \frac{N}{u + du}$. Mais ayant déja trouvé $u = \pi.(1 - M)$, ſi l'on exprime par M^1 le terme conſécutif à M on aura $u + du = \pi.(1 - M^1)$, & par conſéquent $z = \int \frac{N}{\pi.(1 - M^1)}$; & puiſque $y = zu$, $y = \pi.(1 - M) \times \left(\int \frac{N}{\pi.[1 - M^1]}\right)$; ou bien en ajoutant à cette intégration une conſtante quelconque A; $y = \pi.(1 - M) \times \left(A + \int \frac{N}{\pi.[1 - M^1]}\right)$.

3. Soit à préſent propoſée l'équation $y^1 = Ry + T$, ou y^1 eſt le terme qui ſuit y dans la ſuite des y; puiſque $y^1 = y + dy$ elle ſe reduira à $dy + (1 - R) \times y = T$. Qu'on faſſe donc $1 - R = M$; $T = N$, & l'on trouvera pour la valeur de y l'expreſſion ſuivante $ly = \pi.R.\left(A + \int \frac{T}{\pi.R}\right)$. Si R eſt une quantité conſtante,

ſtante, il eſt clair que $\pi. R$ & $\pi. R^{2}$ deviennent des puiſſances de R, donc l'expoſant eſt égal au nombre qui dénote la place des termes y, & y^{1} dans la ſuite des y; ſoit donc m ce nombre, de ſorte que y^{m} ſoit le même que y, & on aura $y^{m} = R^{m}\ (A + \int \frac{T}{R^{m+1}})$. Si T eſt conſtant $\int \frac{T}{R^{m+1}}$ eſt $= T \int \frac{1}{R^{m+1}}$, où les termes exprimés par $\frac{1}{R^{m+1}}$ forment une progreſſion géométrique, dont il ſera aiſé d'avoir la ſomme; ſoit cette ſomme qui commence par $\frac{1}{R} = S$, ſavoir que $\frac{1}{R} + \frac{1}{R^{2}} + \frac{1}{R^{3}} +$ &c. $+ \frac{1}{R^{m}} = S$, & on aura, en multipliant par R, $1 + \frac{1}{R} + \frac{1}{R^{2}} +$ &c. $+ \frac{1}{R^{m-1}} = SR = S + 1 - \frac{1}{R^{m}}$ de cette égalité l'on tirera $S = \frac{R^{m} - 1}{R^{m}[R-1]}$, par conſéquent $y^{m} = R^{m}\ (A + T\frac{R^{m}-1}{R^{m}[R-1]})$, ou bien $y^{m} = AR^{m} + T.\frac{R^{m}-1}{R-1}$.

4. Pour ſe convaincre que cette valeur de y ſatisfait entiérement aux conditions de l'équation donnée $y^{1} = Ry + S$, ou bien $y^{m+1} = Ry^{m} + S$, on n'a qu'à multiplier la formule trouvée pour y^{m} par R, & lui ajouter la quantité T, & l'on trouvera le réſultat $AR^{m+1} + T.\frac{R^{m+1}-R}{R-1} + T$ qui ſe réduit à $AR^{m+1} + T.\frac{R^{m+1}-1}{R-1}$ qui eſt la valeur que la formule générale nous donne pour le terme y^{m+1}.

5. Après avoir trouvé la méthode d'intégrer toute équation différentielle à différences finies, compriſe ſous la

forme générale $dy + My = N$, l'on pourra de même procéder à l'intégration des autres qui dépendent de celle-ci. Or Mr. D'Alembert dans les Mémoires de l'Académie Royale de Berlin a fait voir, que toutes les équations différentielles, telles que

$$y + \frac{A\,dy}{dx} + \frac{B\,d^2y}{dx^2} + \frac{C\,d^3y}{dx^3} + \&c. = X$$ où A, B, C &c. sont des constantes quelconques, & où X est une fonction quelconque de x, se réduisent à une équation de cette forme $z + \frac{H\,dz}{dx} = V$, ou H est une constante, & V une fonction de x; laquelle équation est la même que nous avons appris à intégrer dans le cas même des différences finies. Si donc le procédé de Mr. D'Alembert peut avoir lieu aussi quand les différences sont finies, l'on pourra intégrer encore dans cette circonstance tout équation différentielle de cette forme $y + A\,dy + B\,d^2y + C\,d^3y + \&c. = X$, & par conséquent l'équation $y^{\text{I}} + Py^{\text{II}} + Qy^{\text{III}} + \&c. = X$, qu'on peut regarder comme la formule générale des suites récurrentes. La méthode de Mr. D'Alembert se trouve détaillée dans le second tome du Calcul intégral de Mr. Bougainville; mais pour épargner de peine aux Lecteurs je tâcherai de la développer ici en peu de mots. Qu'on suppose $\frac{dy}{dx} = p$, $\frac{dp}{dx} = q$, $\frac{dq}{dx} = r$ &c., & l'équation proposée se changera en $y + Ap + Bq + \frac{C\,dq}{dx} = X$. Qu'on multiplie à présent chacune des équations qu'on a supposé par des coéficiens indéterminés a, b, c &c., & qu'on les ajoute toutes à celle-ci; on aura $y + (A+a)p + (B+b)q - \frac{a\,dy}{dx} - \frac{b\,dp}{dx} + \frac{C\,dq}{dx} = X$. Soit fait enforte que la pre-

premiére partie du premier membre de cette équation devienne un multiple exact de l'intégral de la seconde, savoir que $dy + (A+a)\,dp + (B+b)\,dq = dy + \frac{b\,dp}{a} - \frac{C\,dq}{a}$, & en comparant terme à terme il en resultera $A+a = \frac{b}{a}$; $B+b = -\frac{C}{a}$; de ces deux équations l'on tire $b = -\frac{C}{a} - B = aA + a^2$, & $a^3 + Aa^2 + aB + C = 0$, dont les racines donneront trois valeurs d'a qui satisfairont également aux conditions requises. Supposons maintenant $y + (A+a)\,p + (B+b)\,q = z$, l'équation trouvée deviendra $z - \frac{a\,dz}{dx} = X$, laquelle comparée avec celle du §. 1. donnera en intégrant $z = e^{x:a} \int \frac{X}{a\,e^{x:a}}$. Or comme la quantité a peut avoir trois valeurs différentes, nommons les a^{I}, a^{II}, a^{III}, & exprimons par Z^{I} la valeur de z qui contient a^{I}, par Z^{II} celui qui contient a^{II}, & par Z^{III} celui qui contient a^{III}; on aura donc les trois équations suivantes;

$$y + (A+a^{I})\,p + (B+b^{I})\,q = Z^{I}$$
$$y + (A+a^{II})\,p + (B+b^{II})\,q = Z^{II}$$
$$y + (A+a^{III})\,p + (B+b^{III})\,q = Z^{III}.$$

De ces trois équations on tirera la valeur de y, laquelle à cause des quantités constantes A, B, a^{I}, a^{II} &c. se réduira à cette forme $y = FZ^{I} + GZ^{II} + HZ^{III}$, où F, G, H sont des constantes, dont la valeur dépend des autres A, B, a^{I}, a^{II} &c.

6. Si l'on examine le procédé de cette méthode il paroitra clairement que si l'équation eut contenu beaucoup plus de termes, par exemple qu'elle eut été

$$y + \frac{A\,dy}{dx} + \frac{B\,d^2y}{dx^2} + \frac{C\,d^3y}{dx^3} + \frac{D\,d^4y}{dx^4} + \frac{E\,d^5y}{dx^5} + \&c = X + \&c.$$

l' on auroit trouvé de même $y = FZ^{I} + GZ^{II} + HZ^{III} + IZ^{IV} + KZ^{V}$, où les quantités Z^{I}, Z^{II}, &c. sont des fonctions de X & x, telles que

$Z = e^{x:a} \int \frac{-X}{a e^{x:a}}$, en posant pour a les racines a^{I}, a^{II}, a^{III}, a^{IV}, a^{V} de cette équation $a^5 + Aa^4 + Ba^3 + Ca^2 + Da + E = 0$; de plus l'on s'appercevra que les opérations que requiert cette méthode peuvent également se faire, soit que les différences soient finies, ou qu' elles soient infiniment petites.

7. Ayant donc l'équation à différences finies $y + Ady + Bd^2y + Cd^3y + Dd^4y + Ed^5y = X$, & posant $dy = p$, $dp = q$, $dq = r$, $dr = f$, l'on parviendra de la même maniére à une équation telle que $z - adz = X$, où $z = y + (A + a)\,p + (B + b)\,q + (C + c)\,r + (D + d)\,f$, & la quantité a dépendra de cette équation $a^5 + Aa^4 + Ba^3 + Ca^2 + Da + E = 0$, dont les racines ont été deja supposées a^{I}, a^{II} a^{III}, a^{IV}, a^{V}. Que l'on compare à présent l'équation $z - adz = X$, avec celle du §. 2., savoir $dy + My = N$, & on aura $M = -\frac{1}{a}$; $N = -\frac{X}{a}$; par conséquent $1 - M = \frac{1 + a}{a}$, ce qui donne enfin $z = \pi.\left(\frac{1+a}{a}\right) \times \left[const. + \int \frac{-X}{a} : \pi.\left(\frac{1+a}{a}\right)\right]$, ou bien puisque a est constant $z^m = \left(\frac{1+a}{a}\right)^m . \left(const. - \int \frac{Xa^m}{[1+a]^{m+1}}\right)$; m exprimant comme ci-dessus le quantiéme du terme z dans la série des z. Si l'on fait de plus X constant on aura en prenant la somme de la progression géométrique exprimée par $\int \frac{a^m}{[1+a]^{m+1}}$; $z^m = \left(\frac{1+a}{a}\right)^m \times \left(const. - X.\frac{(1+a)^m - a^m}{[1+a]^m}\right)$.

Or comme a peut avoir les valeurs $a^{I}, a^{II}, a^{III}, a^{IV}, a^{V}$ il est clair

clair qu'en ſubſtituant chacune d'elles dans la formule trouvée, il en réſultera autant de valeurs de z^m qui ſatisferont toutes également. Soient donc toutes ces valeurs exprimées par $Z^{\text{I}}, Z^{\text{II}}, Z^{\text{III}}, Z^{\text{IV}}, Z^{\text{V}}$, & puiſque $z = y + (A+a)p + (B+b)q + (C+c)r + (D+d)ſ$, l'on tirera par le moyen des cinq équations $z = Z^{\text{I}}$ $z = Z^{\text{II}}$, $z = Z^{\text{III}}$, $z = Z^{\text{IV}}$, $z = Z^{\text{V}}$, l'expreſſion ſuivante de y, ſavoir $y = FZ^{\text{I}} + GZ^{\text{II}} + HZ^{\text{III}} + IZ^{\text{IV}} + KZ^{\text{V}}$.

8. Soit enfin propoſée l'équation $y^{\text{I}} + Ay^{\text{II}} + By^{\text{III}} + Cy^{\text{IV}} + \&c. = X$, où y^{I}, y^{II}, y^{III} &c. expriment des termes conſécutifs de la ſuite des y; il eſt d'abord évident que, puiſque $y^{\text{II}} = y^{\text{I}} + dy^{\text{I}}$; $y^{\text{III}} = y^{\text{I}} + 2\,dy^{\text{I}} + d^2 y^{\text{I}}$, & ainſi des autres, cette équation peut être ramenée à la forme de celle que nous venons d'examiner; mais puiſque le Calcul devient de cette façon trop long, il ſera utile de la reſoudre directement par les mêmes principes que nous avons employés juſqu'ici. De plus afin de pouvoir plus aiſément appliquer cette équation aux ſéries récurrantes, il ſera mieux de conſidérer les termes $y^{\text{I}}, y^{\text{II}}, y^{\text{III}}$ &c. dans un ordre renverſé, ſavoir que $y^{\text{II}} + dy^{\text{II}} = y^{\text{I}}$; $y^{\text{III}} + dy^{\text{III}} = y^{\text{II}}$, & ainſi des autres, de ſorte que les expoſans I, II, III &c. dénotent la diſtance de chaque terme au dernier y^{I}. Suppoſons $y^{\text{II}} = p^{\text{I}}$, & l'on aura $y^{\text{III}} = p^{\text{II}}$, ſoit donc de nouveau $p^{\text{II}} = q^{\text{I}}$ & $p^{\text{III}} = q^{\text{II}}$; ſoit encore $q^{\text{II}} = r^{\text{I}}$ & $q^{\text{III}} = r^{\text{II}} = ſ^{\text{I}}$, & l'on aura $y^{\text{II}} = p^{\text{I}}$; $y^{\text{III}} = q^{\text{I}}$; $y^{\text{IV}} = r^{\text{I}}$; $y^{\text{V}} = ſ^{\text{I}}$, $y^{\text{VI}} = ſ^{\text{II}}$; ſubſtituant ces valeurs dans la propoſée, elle deviendra $y^{\text{I}} + Ap^{\text{I}} + Bq^{\text{I}} + Cr^{\text{I}} + Dſ^{\text{I}} + Eſ^{\text{II}} = X$. Qu'on réduiſe à préſent les ſuppoſitions précédentes en équations, ſavoir $p^{\text{I}} - y^{\text{II}} = 0$; $q^{\text{I}} - p^{\text{II}} = 0$; $r^{\text{I}} - q^{\text{II}} = 0$; $ſ^{\text{I}} - r^{\text{II}} = 0$, & après les avoir multipliées par les coéficiens indéterminés a, b, c &c. qu'on les ajoute toutes à celle qu'on vient de trouver. Il en réſultera

fultera la fuivante $y^{I} + (A+a)p^{I} + (B+b)q^{I} + (C+e)r^{I} + (D+d)f^{I} - ay^{II} - bp^{II} - cq^{II} - dr^{II} + Ef^{II} = X$. Qu'on faffe maintenant que chaque coéficient de la premiére partie foit multiple de la même maniére de fon correfpondant dans la feconde, & l'on parviendra aux mêmes équations qu'on a trouvé §. 6., & la quantité a fera déterminée par l'équation $a^5 + Aa^4 + Ba^3 + Ca^2 + Da + E = 0$, dont on a fuppofé les racines a^{I}, a^{II}, a^{III} &c. Donc fi l'on fait $y^{I} + (A+a)p^{I} + (B+b)q^{I} + (C+c)r^{I} + (D+d)f^{I} = z^{I}$ l'équation fe reduira à $z^{I} - az^{II} = X$, qui par une intégration femblable à celle du §. 3. donnera

$z^m = a^m \left(const. + \int \frac{X}{a^{m+1}} \right)$, où m exprimera le quantiéme du terme z^m dans la fuite des z. Or comme pour a l'on peut fubftituer chacune des cinq racines a^{I}, a^{II}, a^{III} &c. de l'équation $a^5 + Aa^4 +$ &c. $= 0$, l'on aura de même cinq valeurs différentes de z^m que nous exprimerons comme ci-deffus par Z^{I}, Z^{II}, Z^{III} &c.; donc à caufe que $z^m = y^m + (A+a)p^m + (B+b)q^m + (C+c)r^m + (D+d)f^m$, l'on parviendra en chaffant les lettres p^m, q^m &c. à la formule $y^m = FZ^{I} + GZ^{II} + HZ^{III} + IZ^{IV} + KZ^{V}$, où F, G, H &c. font des conftantes qu'on doit puis déterminer par la comparaifon d'autant de termes donnés dans la fuite des y.

9. Si X eft conftant, par ce qu'on a démontré §. 4. la fomme exprimée par $\int \frac{X}{a^{m+1}}$ deviendra $= X\frac{a^m - 1}{a^m[a-1]}$; & nommant L la conftante ajoutée à cette intégration, on aura finalement $Z = La^m + X\frac{a^m - 1}{a^m[a-1]}$, d'où l'on tirera par conféquent les autres valeurs Z^{I}, Z^{II}, Z^{III} &c. en fubftituant à la place de a fes valeurs a^{I}, a^{II}, a^{III} &c.

10. De

10. De tout ceci l'on peut déduire le théorème général fuivant; fi l'on a l'équation
$y^m + Ay^{m-1} + By^{m-2} + Cy^{m-3} + Dy^{m-4} + Ey^{m-5}$ $+$ &c. $= X$, où les expofans des y dénotent leurs places; que l'on cherche toutes les racines $a^I, a^{II}, a^{III}\, a^{IV}$ &c. de l'équation $a^5 + Aa^4 + Ba^3 + Ca^2 + Da + E = 0$, & l'on aura généralement

$$y^m = Fa^{Im}\left(L + \int \frac{X}{a^{Im+1}}\right) + Ga^{IIm}\left(L + \int \frac{X}{a^{IIm+1}}\right) +$$

$$Ha^{IIIm}\left(L + \int \frac{L}{a^{IIIm+1}}\right) + Ia^{IVm}\left(L + \int \frac{X}{a^{IVm+1}}\right) +$$

$$Ka^{Vm}\left(L + \int \frac{X}{a^{Vm+1}}\right) + \text{\&c.}$$

& dans le cas, où X eft conftant.

$$y^m = L\,(Fa^{Im} + Ga^{IIm} + Ha^{IIIm} + Ia^{IVm} + Ka^{Vm} + \text{\&c.})$$
$$+ X\left(F\,\frac{a^{Im}-1}{a^I-1} + G\,\frac{a^{IIm}-1}{a^{II}-1} + H\,\frac{a^{IIIm}-1}{a^{III}-1} +\right.$$
$$\left. I\,\frac{a^{IVm}-1}{a^{IV}-1} + K\,\frac{a^{Vm}-1}{a^V-1} + \text{\&c.}\right).$$ Si $X = 0$ l'on pourra fupprimer la conftante L, & on aura plus fimplement
$y^m = Fa^{Im} + Ga^{IIm} + Ha^{IIIm} + Ia^{IVm} + Ka^{Vm}$ &c.
formule connuë pour l'expreffion du terme général de la fuite des y, telle que
$y^m + Ay^{m-1} + By^{m-2} + Cy^{m-3} + Dy^{m-4} + Ey^{m-5} + \text{\&c.} = 0$; ce qui n'eft autre chofe qu'une fuite récurrente, dont l'échelle de rélation eft $-A - B - C - D - E -$ &c.

11. Voila donc la théorie des fuites récurrentes réduite au calcul différentiel, & établie de cette façon fur des Principes directs & naturels au lieu que jufqu'ici elle n'a été traitée que par de voies tout-à-fait indirectes. De plus les recherches qu'on a fait fur cette matiére, ont toujours été bornées au cas de $X = 0$; & perfonne que je fache n'a jamais entrepris d'examiner généralement les autres cas, où X eft conftant, ou même variable, ce qui

f peut

peut néanmoins être de la derniére importance pour la résolution de plusieurs problêmes qui conduisent à de telles équations, dont la doctrine des hazards est principalement remplie, comme je me propose de le faire voir une autre fois, en appliquant à cette espéce de calcul la théorie que je viens d'expliquer.



JOHANNIS FRANCISCI CIGNA

De Analogia Magnetismi, & Electricitatis

DISSERTATIO.

Magnetica phaenomena ad electrica pertinere etiam ante inventam electricitatis theoriam ingeniosi Viri conjectarunt, quod utrimque attractionis motus, & repulsionis observarent, atque adeo analogia ducti ex eodem fluido excitari arbitrarentur, quod in electricis quidem in sensus incurreret, in magneticis autem occulte actionem suam exerceret: quae porro opinio, etsi ab aliis, iisque Clarissimis Viris impugnata fuerit, nuper tamen per immortalia electrica inventa restituta est, ac illustrata. Cum in eam rem meditarer, nonnulla occurrebant, quae ut analogiam magnetici, & electrici fluidi confirmare, ita identitatem dubiam reddere posse videbantur, quae quamquam obvia sunt, cum tamen magna ex parte hactenus non sint animadversa paullo fusius exponenda esse duxi.

1. Corpora inaequaliter electrica se attrahunt, aequaliter se repellunt, eodem modo poli magnetici diversi nominis se attrahunt, ejusdem se repellunt (*a*).

2. Motus electrici non contingunt, nisi corpora actu electrica fuerint *insulata*, magnetici motus perpetuo contingunt, ergo magnes perpetuo *insulatus* est.

3. Corpora actu electrica movent corpora deferentia, seu eadem attrahunt, magnes ferrum attrahit; ergo ferrum est instar corporis deferentis.

4. Prae-

(*a*) Observante Cl. D. Alibardo in addit. ad FranscKlini epis. t. 2. p. 208.

4. Praeterea magnes in ferrum agit ad ingentem diſtantiam, ſi ferrum aliud teres, nec nimis magnum fuerit interpoſitum, eodemque demto ad tantam diſtantiam magnetis actio non amplius extenditur; ergo ſi magnes tamquam corpus conſideretur electricum fluidum emittens, vel recipiens, ferrum conſiderari poterit tamquam corpus deferens; atque ideo magnes eſt inſtar globi vitrei emittentis, vel reſinoſi recipientis, ferrum eſt inſtar catenae tranſmittentis.

5. Hoc tamen diſcrimen intercedit, quod globus vitreus, vel reſinoſus electricum fluidum non recipiat, aut emittat, niſi fricetur, magnes quocumque tempore abſque ulla praeparatione recipiat, & emittat.

6. Melius itaque comparari poterit cum metallo electrico aëri expoſito, quod perpetuo electricum eſt ob majorem metalli reſpectu electrici fluidi, quam aliorum corporum permeabilitatem, ob quam electricum fluidum in minus reſiſtens metallum, faciliuſque permeabile continuo fertur: corpora adeo omnia, quibus magnes inſiſtere poteſt perfecte non coërcent magneticum fluidum, ſed tantummodo minus facile ab eodem permeantur, quam ferrum, aut alius magnes; praeterea vero corpora deferentia electricum fluidum illud ad remotiſſima intervalla transferre poſſunt, ſi corporibus rite coërcentibus confinia ſint; ferrum magneticum fluidum, nonniſi per certum intervallum defert ſenſim debilius (*b*). Ergo nec ferrum perfecte deferens, nec reliqua corpora perfecte coërcentia ſunt.

7. Si corporibus deferentibus corpora actu electrica contigua fiant, electricum fluidum per ipſa diſtribuitur, & eorum vis electrica hebeſcit. Eodem modo ingens ferri maſſa

(*b*) Actio enim magnetis, quae per interpoſitum ferrum propagatur, aucta diſtantia per gradus minuitur. Muſchem. diſ. de magn. exp. 52. p. 112. Ex hoc fere fonte reliqua hauſi, quae ad magneticorum phaenomenorum hiſtoriam ſpectant.

massa magneti propinqua ipsius actionem in admotum ferrum imminuit, aut etiam extinguit.

8. Ex hac porro explicatione intelligitur, cur ferrum interpositum, quod actionem magnetis ad majora intervalla extendit, si sit exiguum (4), si ingens sit, eamdem tollat, quod postremum quibusdam Physicis imposuerat, putantibus ideo ferrum magnetis actionem intercipere ex eo, quod magneticum fluidum difficilius per ipsum permearet (c). Enim vero non ideo intercipit actionem, quod difficilius permeari possit, sed quod facilius permeabile, si ingens sit, fluidum magneticum retineat, & *insulationem* auferat, non secus ac corpora electricum fluidum deferentia corporibus actu electricis contigua, si ingentia sint *insulationem* tollunt, & electricos motus extinguunt. Ex his intelligi potest, cur magnes albi ferri laminae applicitus, ferri limaturam in ipsius margine positam non attrahat, si lamina ampla sit, sin autem sit angusta, ad eam distantiam commoveat, ad quam demta lamina commovere nullatenus potuisset; cur item scobs ferri albi ferri folio superposita a magnete ad oppositam folii superficiem admoto eo validius commoveatur, quo folium fuerit arctius.

9. Ut autem eo evidentius pateret ferrum non minus, quam reliqua corpora magnetico fluido permeari sequens experimentum institui. Acum ferream ex praelongo filo ferreo suspendi, dein ensem ad apicem magnetismo imbutum ad eamdem admovi, & aeque vividas acus motiones observavi, ac quando alio corpore acus sustentabatur; quo in experimento, quum acus ferro fulciretur, & apex ensis magnetismo imbutus cum ense reliquo magnetismo destituto continuaretur; luculenter constat utrumque corpus optime *insulatum* futurum fuisse; ac proinde motum nullum fuisse secuturum, siquidem ferrum magneticum fluidum coër-

(c) Vid. Mémoir. de l'Acad. 1733.

coërceret, caeterum reſpectu magnetici fluidi ferrum vices praeſtare corporis deferentis evidentius conſtabit inferius, ubi de armatura magnetis ſermonem habebo.

10. Corpora electrica ſe attrahunt, quando ex his alterum fluidum electricum emittit, alterum recipit, ſe repellunt, quando vel utrumque emittit, vel utrumque recipit, nempe ſe attrahunt, quando eadem directione per ipſa fluidum electricum movetur; ſe repellunt, quando movetur directione oppoſita. Quoniam igitur poli magnetici ejuſdem nominis ſe repellunt, nominis diverſi ſe attrahunt horum unum magneticum fluidum recipere, alterum emittere cenſendum eſt; inde intelligitur cur electrica corpora ſe non repellant., niſi aequaliter electrica fuerint; contra poli ejuſdem nominis ſe repellant, etſi inaequalem habuerint magnetiſmum; nempe in corporibus electricis, ut contraria ſit electrici vaporis directio, non ſufficit, ut eodem modo ſint electrica, ſed praeterea neceſſe eſt, ut ſint electrica aequaliter, contra in polis magneticis ſufficit, ut ſint ejuſdem nominis, ut contraria quoque ſit magnetici fluidi directio.

11. Electrica porro corpora poſtquam ſe attraxerunt, ſe repellunt, quod cum prius horum alterum ex altero electricum fluidum reciperet, paullo poſt aequaliter electrica facta, vel ambo recipiunt, vel ambo emittunt. Contra magnes conſtanter ferrum attrahit, & polus magneticus polum item diverſi nominis conſtanter attrahit, ejuſdem conſtanter repellit. Ergo per magnetem, & ferrum conſtanter eadem directione magneticum fluidum movetur, tum etiam per polos diverſi nominis, per polos ejuſdem nominis diverſa (*).

12.

(*) Lex illa motuum electricorum, quod corpora inaequaliter electrica ſe attrahant, aequaliter electrica ſe repellant eatenus vera eſt, quatenus fluidum electricum per corpora communicatione electrica ad aequalitatem diſtribuitur, ac proinde, quando bina corpora aequaliter electrica facta ſunt ab uno in alterum fluere deſinit, ſed vel in utraque ingredi, vel

12. Propterea polus unus magnetis constanter magneticum fluidum recipit, alter constanter emittit, non secus, ac in electricis machina vaporem recipit, catena emittit, vel contra, quamdiu globus circumducitur.

13. Quemadmodum igitur in electricis, sic in magneticis, nulla necessitas duplicis fluidi affluentis, & effluentis, quale a Cartesio fuerat propositum (*d*).

14. In locis reliquis magnetis extra polos, quoniam vis magnetica exigua est per eadem, nonnisi exigua quantitate magneticum fluidum movetur, atque adeo a polo ad polum fertur; inde autem intelligitur cur si transversim magnes secetur, plana, quae sectione gignuntur polos diversi nominis exhibeant (*e*); cum etenim ex uno in alterum magneticum fluidum ante sectionem moveretur, etiam post sectionem planum unum magneticum fluidum emittet, alterum recipiet, ac propterea tamquam poli diversi

ab utrisque egredi nititur pro ut positivam, vel negativam habuerint electricitatem: at si quaestio sit de motibus inter corpora deferentia, & coërcentia sibi invicem admota, quoniam in his lex illa aequabilis distributionis non obtinet, nec etiam ea motuum regula obtinebit. Vitrum tenue, aut talci folium ex serico filo pendulum, ita admoveo corpori metallico catenae electricae adnexo, ut plana vitri superficies ejus corporis superficiei obvertatur ad aliquot pollicum distantiam. In eadem distantia ad oppositam vitri faciem colloco corpus deferens cum solo communicans: vibrat vitrum inter catenam, & corpus deferens oppositum; nempe dum superficies vitri catenae obversa electricum vaporem recipit, vitrum ad catenam fertur, dum opposita vitri superficies aequalem vaporis quantitatem exonerat in adpositum deferens corpus versus illud movetur. Apicem metallicum corpori huic substituo, ut ad majorem distantiam electricum fluidum haurire possit ex vitri superficie, vitrum constanter adhaeret corpori catenae adnexo; dum enim apex metallicus eo una vitri superficie vaporem haurit, ex catena in oppositam superficiem idem vapor fluere pergit, ex quo vaporis ex uno corpore, in alterum corpus constanti fluxu adhaesio illa constans producitur: ergo superficies vitri ad catenam conversa aequaliter, imo magis electrica evadit quam catena ipsa, & tamen catenae constanter adhaeret, quando constans est electrici vaporis ex catena in illam superficiem effluxus. En igitur etiam in electricis exemplum adhaesionis constantis ad similitudinem magneticae attractionis.

(*d*) Confer Regnault entretien 15. n. 3. 6.
(*e*) Muschenb. dis. de magn. exp. 83. pag. 139.

versi nominis erunt spectanda (11): sin autem plano ad axim paralello magnes secetur, extrema, quae prius cohaerebant, se repellent, quod poli ejusdem nominis remaneant (*f*).

15. Quoniam ferrum a polis diversi nominis aeque attrahitur, necesse est, ut a polo fluidum emittente idem accipiat, & ad polum recipientem idem traducat, ut adeo aequali facilitate quacumque directione a fluido magnetico possit permeari.

16. Ferrum porro ex magnetis contactu, multo magis ex magnetici poli juxta ipsius longitudinem ductu, magneticum evadit, etiamsi pannus hoc inter, & magnetem fuerit interpositus (*g*). Ergo ubi semel per ipsum certa directione magneticum fluidum moveri coepit, eamdem deinceps affectare pergit. Inde fit, ut qua parte ferrum magneticum polum tangit, diversi nominis polum acquirat (*h*); si polo debilioris magnetis aptetur polus diversi nominis magnetis validioris, illius virtus augeatur (*i*), si polus ejusdem nominis debilitetur, destruatur, in contrariam mutetur (*K*), ut demum magnetici poli ejusdem nominis vim suam ex vicinia perpetuo imminuant, nominis diversi servent, adaugeant in ratione aliqua distantiarum inversa (*l*).

17. Quod autem diximus ferrum quacumque directione aeque facile a magnetico fluido permeari (15), magnetem nonnisi certa directione (11), ulterius comprobatur, observando polum magneticum, qui ex validiore polo ejusdem nominis in contrarium mutatur (16), antequam mutetur, omnem magnetismum amittere, ac proinde in ferri conditionem redigi: cum igitur simplicis ferri conditio sit veluti gradus, quo

(*f*) Id. l. c. exp. 80. pag. 140.
(*g*) Muschenb. l. c. pag. 100.
(*h*) Rohaul. pag. 244. n. 8. Muschenb. exp. 89. pag. 141.
(*i*) Muschenb. l. c. exp. 89. pag. 141.
(*K*) Muschenb. l. c. exp. 119. pag. 243.
(*l*) Encyc. ex Mitchelio, Article aiman.

quo a polo uno in contrarium fit tranſitus, quando contrarias directiones magneticum fluidum affectat (10), neceſſe eſt, ut ferrum ipſum indifferens ſit ad utramque; atque adeo ad quamcumque magnetici fluidi directionem. Praeterea vero ferrum magnetiſmo imbutum, & magnes ipſe diuturna ignitione vim attrahendi amittunt (*m*), & vim directivam, aut nullam, aut exiguam retinent (*n*), cum tamen poſtquam refrigerata fuerint aeque valide a magnete alio attrahantur (*o*), quod nempe vi ignis, magnete, & ferro mollibus factis fluidum magneticum aeque facile quacumque directione aditum ſibi comparet, ſicque ipſa (ſi ſatis diuturna fuerit ignitio) in merum ferrum redigat, quod attrahi quidem a magnete poſſit, ferrum vero aliud attrahere non poſſit, ſin autem ignitio breviori tempore perduret, tum frigefacta vim duntaxat aliquam attractivam ſervabunt, quae jugi magnetici fluidi juxta priſtinam directionem fluxu augeri poterit, ac reparari (*p*): magnetem vero, & ferrum ex igne mollia magnetico fluido quavis directione in ipſa incurrenti facilius cedere, quam ſi frigida fuerint experimenta alia inferius adducenda comprobabunt.

18. Corpora contrario modo electrica ad majorem diſtantiam in ſe agunt, quam in corpora deferentia electricitate deſtituta (*q*). Ita ferrum magnetiſmo imbutum ad

 ma-

(*m*) Muſchenb. diſ. cit. exp. 29. pag. 71. 72. magnetem, qui per ſex horas canduerat, nequidem ſcobis ferri particulam elevare potuiſſe, & Boyleus apud eumdem pag. 262.

(*n*) Magnes modo dictus in Muſchenb. exp. acum mobiliſſimam ſex polic. longam nonniſi ad diſtantiam $\frac{1}{2}$ polli attrahebat, ac repellebat; ferrum ignitum minorem adhuc vim directivam oſtendebat exp. 131. pag. 234.

(*o*) De magnet. conf. exp. cit., de ferro autem dum candet minori vi a magnete attrahi Muſchenb. diſ. cit. exp. 23. pag. 55. 56. vi aequali Monier Encyc. l. c. contendit; conſentiunt tamen poſtquam fuerit refrigeratum priſtina vi magneti adhaeſurum.

(*p*) Quod contigiſſe videtur in exp. Monierii loc. cit.

(*q*) Cl. Beccaria *dell' elettriciſmo artif.* § 68.

majorem distantiam in polum diversi nominis agit, quam in ferrum magnetismo destitutum (*r*).

19. Foliola metallica ad corpus actu electricum celerius feruntur, si deferente corpore, quam si coërcente sustineantur (*s*). Ita ferrum validius magneti adhaeret, si ferrum, quam si aliud quodvis corpus suppositum fuerit (*t*).

20. Ex eodem principio fit, ut ferrum nimis breve minorem ex affrictu magnetismum suscipiat, admoto in extremitate ferro alio majorem (*u*); majorem iterum si ex utroque extremo ferrum fuerit admotum (*x*); majorem denique, quo admota in extremitatibus ferramenta iisdem fuerint propinquiora (*y*), eo nempe major ex affrictu vis excitatur, quo facilius per unum extremum magneticum fluidum ingredi potest, per alterum egredi, facilior autem ingressus, egressusque paratur admotis ferramentis, eoque facilior, quo proximius admoventur.

21. Ex eadem electricitatis analogia corpora deferentia electricum fluidum, si levia sint, ac mobilia, ita disponuntur, ut viam faciant inter corpora idem recipientia, & emittentia (*z*). Ita scobs ferrea circa magnetem posita in arcus disponitur, quorum extrema utrumque polum attingunt (*a*).

22. Supra dictum est magnetem, nonnisi certa directione a magnetico fluido permeari (11. 17.); inde fit, ut per polorum superficies fluere, ac simul colligi fluidum illud non possit; eodem modo, quo electricum fluidum per vitro-

(*r*) Muschenb. cor. 3. pag. 45. diss. cit.
(*s*) Nollet essai sur l'electric.
(*t*) Reaumur mémoire de la Acad. 1723.
(*u*) Encyc. l. c.
(*x*) Si plures virgae aequales, & similes in longum dispositae magnete fricentur, quae mediae sunt, maximam vim aquirunt. Encyc. l. c.
(*y*) Muschenb. exp. 53. pag. 112. dis. cit.
(*z*) P. Beccaria in epis. ad Cl. Beccarium.
(*a*) Rohault. pag. 268. n. 24. Muschenb. dis. cit. exp. 66. pag. 121., & exp. 117. pag. 242.

trorum superficies fluere nequit. In electricis vitrum corpore aliquo deferente tegitur, quo vapor electricus colligi possit; ita, & in magneticis superficies polorum bracteis ferreis teguntur (quod unum corpus respectu fluidi magnetici (4) deferens est), ut similiter fluidum magneticum per easdem fluere, ac simul colligi possit; in utrisque ea operimenta ex corporibus deferentibus armaturae vocantur (*b*).

23. Verumtamen non sufficit, ut vapor magneticus per armaturam ferream fluere queat, sed praeterea necesse est, ejus motum omnem ad certam plagam determinari, ut ibidem colligi, & condensari fluidum illud possit; propterea ferreae laminae armaturam constituentes pedem ferreum continuum habent, qui sub magnetem extenditur, & fertur versus pedem alterum ab oppositi poli lamina similiter productum; ita enim magneticum fluidum per unam laminam effluens ad pedem accurrit, unde faciliorem, brevioremque viam invenit, ut ad pedem alterum regrediatur; non secus ac, si alicubi machinae electricae partes catenae partibus fuerint viciniores, ad eam viam percurrendam omnis vapor electricus determinatur, quod per eam viam minimam resistentiam inveniat (*c*).

24. Cum armatura colligat fluidum per polorum superficies fluens (22), intelligitur cur eo pacto magnes majori ferri ponderi sustentando aptus evadat (*d*); cur item armatus magnes majorem magnetismum ferro communicare valeat, quam non armatus (*e*); cur demum magnetis armati virtus, cæteris paribus, sit in ratione superficierum polarium (*f*).

g 2 25.

(*b*) Haec comparatio ab Illustri FranKlino proposita fuit epist. 4. ad Collinsonium §. 1.
(*c*) P. Beccaria §. 58.
(*d*) Musch. dis. cit. exp. 74. p. 132. 133.
(*e*) Id. l. c. exp. 76. p. 133.
(*f*) Id. exp. 79. p. 135.

25. Quod autem ex armaturae pedum vicinia magneticum fluidum determinetur, ut ab altero in alium fluat (24), ulterius confirmatur observando ex armatura sphaeram activitatis magnetis imminui (*g*), tum armaturam ipsam opposita pedibus parte minimam vim possidere, ac demum armaturae crura, dum versus pedem protenduntur, & proinde majorem magnetici fluidi copiam transferre debent, crassiora etiam fieri debere (*h*).

26. Conjecturam itaque feci vim armaturae crurum auctum iri, siquidem fluxus magnetici fluidi ab uno ad alterum pedem interciperetur, de qua re ut certior fierem, polum cognominem aequalis propemodum virtutis ad armaturae pedem admovi, & revera deprehendi eo pacto illius armaturae crura, tum ad majorem distantiam, tum majori virtute ferrum attraxisse: polus diversus admotus contrarium praestitit effectum.

27. Ideo ferrum a magnete attrahi proposueram, quod ferrum respectu fluidi magnetici corpus deferens sit (3), id vero ex eo confirmatur, quod ferrum molle, & armaturae aptius, proindeque magnetico fluido colligendo magis idoneum validius etiam magneti adhaereat; ferrum item phlogistico destitutum, & armaturae ineptum debilissime a magnete attrahatur (*i*).

28. Ex hac ipsa observatione confirmatur, quod superius indicavimus (16) ferrum magneticum effici ex magnetici fluidi fluxu per ipsum certa directione fluentis; quo enim ferrum durius est, atque adeo ex §. praec. difficilius a magnetico fluido permeatur, eo etiam difficilius, tardiusque magneticam vim acquirit (*K*).

29.

(*g*) Id. exp. 77. p. 134. Encyc. l. c.
(*h*) Id. Essai. de phys. §. 556.
(*i*) Musch. Essai. §. 555. 557. Idem ex eo, quod fluido magnetico chalybs difficilius pervadatur majori vi ab eodem contra magnetem impulsum iri concludit, unde contra magnetici fluidi existentiam argumentum desumit §. 787. p. 313. Confer. etiam eumd. in dis. cit. exp. 33. 39. pag. 127.
(*K*) Encyc. l. c.

29. Quando inter corpora positive, & negative electrica corpus deferens aptatur validius utrisque id corpus adhaerebit, quam si alterutro tantum admoveretur, imo majus pondus eo pacto machina, & catena simul elevare poterunt, quam si seorsim in corpora sejuncta actionem suam exercerent; interea tamen fluidum electricum per corpus deferens appositum a catena in machinam redibit, sicque exteriora electricitatis signa extinguentur. Ita ferrum transversim a polo ad polum magnetis traductum, & majus pondus sustinere valet, quam bina ferri frustra seorsim polis appensa, & interea ab uno ad alterum polum fluidum magneticum revehit, sicque sphaeram activitatis magnetis in reliqua exteriora corpora imminuit, ac ferme extinguit (*l*).

30. Idipsum ferrum magnetis virtutem conservat, restituit, dum magnetico fluido certa directione fluenti liberiorem viam praebet, magisque expeditam, ex cujus fluidi certa directione per ferrum, & magnetem fluxu ipsorum vim nasci, servari, augeri superius innuimus (16). Asserti veritatem confirmant annuli chalybei, qui etiam ea directione siti, quae spontaneae directioni sit opposita magnetismum non amittunt, quin imo ex contrario magnetis affrictu aegrius virtutem deperdunt, & licet aliquando amisisse videantur paullo post eamdem recuperant (*m*).

31. Muschenbroeckius observavit, quod si magnes suspensos retinere possit aliquot annulos ferreos sibi invicem admotos, unus autem ex iis ita suspendatur, ut utrumque armaturae pedem simul tangat, tunc hunc unum sustineri, reliquos decidere (*n*); ego vero generatim sum expertus magnetem armatum, qui exteriore unius pedis parte tres claves facile sustentabat, nec unicam sustinere potuisse,

quan-

(*l*) Musch. dis. cit. exp. 77.
Encyc. l. c

(*m*) De la Hire phil. trans. n. 188.

(*n*) Exp. 75. p. 173. dis. cit.

quando ipsarum altera utrumque pedem tangebat: ratio autem perspicua est ex §. 29., quod scilicet in postremo casu magneticum fluidum, per appositam clavim ab uno in alium pedem traductum per magnetem ipsum circumiret, atque adeo minorem in ferrum extrinsecus admotum actionem exercere posset; nil igitur singulare est in Muschenbroeckii experimento, nec opus est cum eodem confugere ad ferri figuram, ut phaenomeni ratio eruatur: ex eadem ratione intelligi potest, cur pes unus magnetis contra albi ferri laminam applicitus multo validius, & copiosius ferri limaturam margini circumpositam alliciat, quam si ambo armaturae pedes ipsi laminae aptentur; in primo nimirum casu magneticum fluidum per ferri laminam effusum ad ipsius margines copiosius pervenit, quam in altero, quando per laminae portionem pedibus interjectam ad socium pedem faciliorem invenit regressum.

32. Quo vis magnetis major, eo armatura crassior esse debet (*o*), ut, & ferrum transversim adhaerens (29); crura item armaturae dum majorem magnetici fluidi quantitatem successive versus pedes recipiunt, successive etiam crassescere debent (25): ergo ferrum nonnisi certam magnetici fluidi quantitatem transmittere commode potest, cum corpora electricitatem deferentia maximam facillime ferant.

33. Electricitas catenae fortior erit si machina corporibus perfecte deferentibus, quam si imperfecte deferentibus suffulta sit, & vicissim machinae electricitas fortior erit, si catena perfecte, quam si imperfecte deferentibus corporibus suffulciatur: similiter vim unius poli majorem fuisse deprehendi (*p*), quando oppositus polus praelongum ferrum contiguum habebat, quod praestantissimum deferens corpus esse demonstravimus (27).

34.

(*o*) Id. Essai §. 554.
(*p*) Id ipsum a Savery fuerat observatum vid. Sag. delle trans. filosof. del Cavaliere Dereham t. 5. p. 100. §. 26.

34. Si folium auri versus catenam apicem suum dirigat, atque inter hoc, & catenam transversim metallum mucronatum admoveatnr, bracteae apex eam directionem amittet; sic dum acus ex superposito magnete supra tabulam erigitur, si alia inter illam, & magnetem admota fuerit, prima statim decidet. En igitur phaenomeni explicationem, quod omnes fluidorum currentium leges respuere Muschenbroeckius affirmat, ex quo concludit magnetem non operari effluviis, aut fluido quocumque alio (q).

35. Bina fila ex catena, vel machina actu electricis pendentia a se mutuo recedunt (r). Ita binae acus apicibus suis ex utrovis magnetis polo pendentes invicem divergunt. 2. Angulum eo majorem fila electrica constituunt, quo major est electricitas (f). Ita acus angulum majorem constituent, si ex admoto polo validiore ejusdem nominis, poli sustinentis magnetismus augeatur, ad parallelismum accedunt, si admoto ferro, multoque magis ad oppositum polum traducto (29), ejusdem magnetismus minuatur. 3. Fila electrica magis divergunt si ipsis admoveatur corpus deferens (t). Ita acus ex admoto ipsis ferro majorem divergentiam acquirunt. 4. Si filum ad contactum corporis deferentis perveniat, ipsi adhaeret (u). Ita si acus ferrum attingat, cum eodem jungitur. 5. Quod si fila inter bina corpora aequaliter electrica posita sint parallela evadunt (x). Ita si acus inter polos cognomines pendeant ipsarum divergentia minuitur, aut penitus aufertur. Cavendum autem est in hisce experimentis, ne acuum, quae adhibentur, extrema magnetismo, ac praesertim contrario imbuta sint, quod eorum experimentorum eventum perturbare posset.

36.

(q) Differt. exp. 54. p. 113.
(r) Beccaria §. 94. n. 1.
(f) Ibid. n. 2.
(t) Ibid. n. 3.
(u) Ibid. n. 4.
(x) Ibid. n. 5.

36. Si maximum ferri pondus, quod a magnetis polo sustentari potest eidem appensum sit, admoto polo diversi nominis alterius magnetis appensum ferrum decidet, si vero ejusdem nominis polus alterius magnetis admoveatur ad eam distantiam, ad quam eumdem repellit, ferrum non modo non decidet, verum etiam aliquot alia pondufcula ipsi appensa sustentabit, quod scilicet in primo casu liberiori facta via fluido magnetico per datum polum fluenti ejusdem affluxus per appensum ferrum minuatur, in altero impedito fluidi magnetici transitu, a fluido contraria directione fluente, id majori copia per appensum ferrum moveri cogatur, quod apprime congruit cum iis, quae §. 26. proposuimus, ex quibus ea lex erui potest polos se attrahentes vim suam in ferrum extrinsecus admotum imminuere contra dum se repellunt majori vi ferrum extrinsecus positum allicere.

37. Docent nonnulli armaturae pedes validius attrahere interna parte, quam externa. Id verum esse tantummodo videtur, quando utriusque pedis externae, internaeve partes simul agunt, per ferrum transversum iisdem applicitum (29), falsum quando agunt seorsim; nam in primo casu fluidum, quod ad vicinum polum copiosius accurrit, per ferrum attractum transit (§. cit.), secus ac in altero casu contingat (§. praeced.).

38. Docent etiam, si pedes armaturae introrsum sub magnetem vergant validius attrahere, quam si vergant extrorsum, quod iterum verum duntaxat esse videtur, quando utroque pede simul utimur; nam si unico pede utamur, is eo debilius adhaerens ferrum sustentabit, quo proximior erit pedi alteri, ad quem divertere potest magneticum fluidum.

39. Quando unico pede utimur majus ferri, quam alterius corporis pondus sustentabit, quando utroque majus alterius corporis quam ferri. In primo enim casu copiosius

ad

ad ferrum, quam ad aliud corpus, fluidum affluet, in altero dum per ferrum diffunditur tanta copia in oppositum polum non redibit.

40. Acuminata porro corpora majori copia electricum fluidum recipiunt, & emittunt (y); idipsum in magnetico obtinere videtur: extremitates enim conicae cylindrorum, qui magnetismo imbuti fuerunt pondus ferreum multo gravius sustinent, quam plana eorumdem basis (z), & limatura ferri copiosius magnetis, vel magnetici ferri angulis adhaeret, quam planis eorumdem superficiebus (a), & anguli armaturae (22) externi, si acuti fuerint vim magneticam imminuunt, ac disperdunt (b), non secus ac metallicus apex catenae, aut machinae adnexus electricam vim imminuit (c), & acutum demum ferrum ex affrictu, contra ferrum, aut rigidum aliud corpus, majorem, quam planum ferrum virtutem acquirit (d).

41. Cum autem ad eamdem distantiam magnetis actio extendatur, sive corpora, quaevis fuerint interposita, sive nullum corpus intercedat (e), inde conjectabam aërem non minus, quam corpora reliqua, fluidi magnetici expansioni resistere, ac propterea coërcentis corporis vicem praestare, qualem aëris resistentiam respectu electrici fluidi experimenta demonstrarunt (f). Quamquam enim interpositam flammam electrici vaporis actionem ad longinquius intervallum extendere novissem (g) imminuta, ut puto, aëris resistentia, magnetici non item (h); quamquam

(y) FranKlin. epist. 1. §. 17.
(z) Muschenb. dis. pag. 97.
(a) Id. l. c. exp. 64. pag. 118., & exp. 116. pag. 241.
(b) Ideo in rotunditatem secondes esse monet idem Muschenb. Essai de Physiq. §. 556.
(c) FranKlin. epist. 6. §. 76. P. Beccaria §. 191. 232.
(d) Muschenb. dis. cit. exp. 245. pag. 268.
(e) Saggi di naturali esperienze intorno alla calamita, esp. 1. & 2. Muschenb. dis. cit. pag. 59. & seq.
(f) FranKlin. epist. 2. §. 22.
(g) P. Beccaria §. 457.
(h) Muschenb. dis. cit. exp. 28. pag. 70.

magnetem in vacuo boyleano idem ferri pondus gestare, quod in aperto aëre compertum habuissem, quamquam magnetem in aëre constitutum magnetem alium ad datam distantiam aequali vi attrahere meminissem, sive is in vacuo, sive in aëre collocaretur (*i*); hisce tamen experimentis non acquiescebam, ex eo vel maxime, quod ferrei apices majori copia magneticum fluidum, & emittant, & recipiant (40), ac similis apicum proprietas in electricis ex aëris resistentia in primis nascatur (*K*), etsi in vacuo adhuc obtineat (*l*). Sequens igitur in eam rem experimentum institui. Sub campanam pneumaticam ferramentorum congeriem collocavi, & in suprema recipientis parte notam apposui, ut ad idem punctum semper magnetis polum aptarem, dein ex opposita recipientis parte ad eamdem notae altitudinem acum nauticam collocavi, & tentando distantiam maximam inveni, ad quam acus illa nautica a magnete ad notam apposito commoveri posset; postremo aërem exhaustavi expectans futurum, ut magnetis actio ad acum usque pervenire amplius non posset; siquidem aër magnetico fluido resistentiam faceret; enim vero ablato aëre resistentia minui similiter debuisset fluido ad supposita ferramenta tendenti, hacque ratione aucto ejusdem fluidi ad ea ferramenta affluxu id ab acu averti debuisset; perinde ad catena electrica, cujus extremum per verticem recipientis pneumatici traducitur corpora extrinsecus posita ad datam distantiam agitat, quamdiu aër prohibet ne electricum fluidum in subjectam lancem fluere, ac disperdi possit, ablato autem aëre, & liberiori parata via electrico fluido ad lancem tendenti catenae actio in exteriora corpora extinguitur (*m*). Sed nihil hujusmodi observare

con-

(*i*) Id. dis. cit. exp. 25.
(*K*) P. Beccaria §. 217. 218. & seq.
(*l*) Id. §. 235.
(*m*) Consule Beccariam §. 121.

contigit, cum ad eadem distantiam magnes in acum ageret, sive vacuum recipiens esset, sive aëre plenum, ex quo proclive erat concludere per spatia aëre vacua aeque difficulter magneticum fluidum moveri, ac per corpora alia quaevis excepto ferro. Quantum porro firma est hujus experimenti veritas, tantumdem erroribus obnoxiae essent hypotheses, quae ad id explicandum excogitari possent: satius igitur erit consectaria quaedam adnotare; scilicet 1. Vapor electricus, dum ex corpore in corpus transit stridorem edit, magneticus non item 2. Corpora actu electrica auram quamdam excitant, magnetica nil simile praestant: 3. Interposita ut diximus flamma electricam atmosphaeram ad majus intervallum extendit, magneticam non mutat, quae omnia ex memorata aëris resistentia intelligi posse videntur, quae, cum respectu electrici fluidi ingens sit, magneticum non afficiat.

42. Diximus polos ejusdem nominis utcumque inaequaliter magneticos, tamen se repellere (10); id in majori aliqua tantum distantia verum est, namque in minoribus distantiis, non modo vis repulsiva non augetur, sed minuitur, & tandem in attractivam mutatur, eoque citius, quo virium differentia major est: tamdiu nempe se repellunt, quamdiu fluidum magneticum per utrosque contraria directione movetur, contraria autem directione movetur, quamdiu polus debilior in tanta distantia ab actuosiori constituitur, ut fluidum ab actuosiori emanans ac in debilius irruens, per debiliorem polum eadem directione non feratur, tunc enim juxta sancitam motuum legem (10), vis repulsiva in attractivam mutabitur; & revera, quando ad polum dati nominis ejusdem nominis polus validior admovetur in distantia adeo exigua, ut eumdem attrahat tardius, vel citius polus debilior in contrarium mutatur (16); quod demonstrare videtur magneticum fluidum a validiore magnete erumpens alterius fluidi a debiliori polo contraria

 di-

directione effluentis resistentiam vicisse, & propria dire-ctione per ipsum permeasse (§. cit.): imo vero caeteris paribus eo citius debiliori poli virtus mutatur, quo inter ipsius vim, & vim validioris major differentia intercedit, & quo magis ad se mutuo admoventur (§. cit.); attractio autem polorum cognominum in data distantia eo item major existit, quo virium differentia major est, & imminuendo sensim distantias vis repulsiva eo citius in attractivam mutatur, quo virium differentia major, eo tardius, quo minor existit, quemadmodum sequentibus experimentis comprobavi.

1. Poli magnetici debilioris virtutem adhuc imminuebant per ferrum transversum eidem admotum (30), tum vero polus validior ejusdem nominis ad exteriorem illius partem admotus longe fortius adhaerebat, quam si nullum hujusmodi transversum ferrum adfuisset, unde patet in contactu polorum ejusdem nominis attractionem augeri, si debilioris poli virtute imminuta, virium differentia augeatur.

2. Quod si ferro transverso non debilioris poli, sed robustioris vim imminuerem, tunc attractiones in contactu similiter minui observabam, imminuta virium differentia.

3. Ad apicem acus magnetismo imbutae, & per filum libere suspensae polum magneticum ejusdem nominis paullatim admovebam, & ad hujus latus ferream clavim aptabam, quando autem ad talem acus viciniam polum adduxeram, ut jam vim repulsivam in attractivam mutandam fuisse conjectarem, si clavis abfuisset, ipsam auferebam, eodemque, ut plurimum momento acus ad magnetem apice suo ferebatur, id ipsum luculentius adhuc transverso ferro, aut polo diversi nominis admoto, tum sublato, sicque vi imminuta, ac dein restituta experiri licebat, unde constitit polos cognomines ad distantiam eo majorem se attrahere, quo inter eorum vires differentia major intercedit.

Cum

Cum igitur eae conditiones, quae efficiunt, ut dati poli vis directiva tardius, citiusve mutetur, eaedem efficiant, ut is a cognomine polo proximius, remotiusve, tum validius, debiliusve attrahatur, cumque mutata poli directio a contrario fluxu magnetici fluidi producatur (16), inde confirmari videtur repulsivam quoque vim in attractivam ob eamdem caussam mutari, ob servatam scilicet a fluido validioris poli per debiliorem propriam directionem (*n*).

43. Muschenbroeckius, quando in minori aliqua distantia polorum vis repulsiva minuitur, aut extinguitur, non revera minui, aut extingui censet, sed cum attractiva duntaxat conjugi, quae magis crescat, quam repulsiva imminutis distantiis, & proinde eamdem aequet, aut superet, unde, vel nulla vis repulsiva remaneat, vel etiam attractiva nascatur (*o*). Haec vero Muschenbroeckii sententia confirmatur experimento 3. §. praeced., nam clavis robustiori polo admota debiliorem acus polum certe non repellere, sed potius attrahere debuisset, & tamen repulsivam vim servabat, quod praestitisse videtur attractivam vim validioris poli in debiliorem, imminuendo, quae si integra fuisset repulsivam facile superasset, atque extinxisset.

Quae quidem Muschenbroeckii theoria cum principiis nostris egregie consentit; nam fluidum magneticum ad debiliorem polum spectans, & fluido robustioris poli resistens vim repulsivam facit; excessus virium fluidi ad robustiorem polum spectantis, quo debilioris fluidi resistentiam superat, & per debiliorem polum propriam directionem servat, attractionem producit.

44.

(*n*) Mitchelius ideo vires repulsivas, imminutis distantiis, imminui censet, quod poli repellentis debilioris virtus imminuatur (Encyc. l. c.) sed saepe observatur in aliqua distantia vim repulsivam imminui, aut etiam in attractivam mutari, etiamsi debilior polus debilitari, aut mutari adhuc non potuerit. Enim vero fluxus fluidi certa directione sufficit ad attractionem faciendam, ut vero magnetismum mutet per tempus aliquod debet perdurare (16).

(*o*) De magn. exp. 15., ubi si attractivae vires a repulsivis subtrahantur has certas reciprocas distantiarum proportiones servare adnotavit.

44. Chalybis porro temperati magnetiſmo imbuti virtus caeteris paribus difficilius, quam ſimplicis ferri virtus a robuſtiori polo mutatur (*p*): An non ideo, quod difficilius validioris poli fluidum per chalybem, quam per ferrum ſibi viam faciat (28)? An non itaque debilius chalybei poli ejuſdem nominis ſe attrahere debent, & ad minores diſtantias, quam poli ferrei, ſiquidem ea, quam propoſui, theoria locum habeat? Ex eadem quoque theoria intelligitur, cur poli cognomines, quamdiu ſe repellunt ſuas vires in ferrum extrinſecus admotum mutuo augeant (36), quando vero jam repulſio in attractionem mutata eſt potius imminuant; quamdiu enim ſe repellunt fluida contraria directione lata ſe mutuo coërcent, quando vero ſe jam attrahunt a robuſtiori polo in debilius, vel contra magneticum fluidum movetur, atque adeo in primo caſu per feramenta extrinſecus admota fluidum illud adigitur, in altero per admotum polum diſſipatur.

45. Magneticae acus directio ea eſt, ut uno extremo fluidum magneticum recipere, altero emittere quam commode poſſit, quam proprietatem electricorum corporum phaenomenis analogam eſſe ſuperius monuimus (21), inde vero fit, ut ferrum magnetiſmo deſtitutum, ſi collocetur in eo ſitu, ad quem acus ſponte ſe dirigit ex magnetici fluidi juxta eam directionem fluxu magneticum evadat (*q*), imo eamdem magneticam vim acquirat, ſi juxta lineam conſtituatur, quae meridianam magneticam ad angulum quemvis interſecet, ſed eo tardius, debiliuſque, quo angulus major fuerit, donec ad angulum 90° nullam adipiſcatur (*r*): ferrum quoque eo citius vim eam acquirit, quo longitudo majorem ad craſſitiem proportionem habuerit, & quo mollius fuerit, multoque majorem ſuſcipit, ſi candens eo in ſitu ſponte, aut aqua frigida affuſa, refrigeſcat: extre-

(*p*) Encyc. l. c.
(*q*) Muſchenb. diſ. exp. 132. pag. 216.
(*r*) Id. l. c. ab exp. 133. ad 136.

tremitas autem, qua ad polum boreum inclinat, borealem polum, qua inclinat ad auſtralem, auſtralem acquirit, & ex contrario ſitu vim priſtinam amittit, oppoſitamque adipiſcitur (*ſ*), quae omnia cum iis conveniunt, quae de magnetiſmo per magnetem inducto obſervata ſunt (16.20.) unde recte Muſchenbroeckius concluſiſſe videtur (*t*), *vim magnetis terreſtris eſſe admodum univerſalem, eam ſe extendere per totum terrarum orbem, agere in omne ferrum, id dirigere haud aliter, quam ferrum allici, regique a magnete obſervetur*.

46. Acus vero ferrea magnetiſmo deſtituta, debilius quidem, dirigitur tamen juxta meridianam magneticam, ſed indiſcriminatim, quae extremitas polo telluris ſeptentrionali proximior eſt ad illum convertitur, quae vero auſtrali ad auſtralem dirigitur, & inverſa acus aeque facile contraria directione ſe collocat, quamdiu ex diuturna mora in aliquo ſitu conſtantem magnetiſmum non acquiſivit (*u*): ea enim directione ſe collocat, qua viam faciliorem praebeat magnetico fluido certa directione fluenti (21), quapropter cum id fluidum, quamdiu magnetiſmo deſtituta eſt oppoſitis directionibus juxta ejus longitudinem aequali facilitate feratur (15. 17.), idcirco oppoſitas directiones indiſcriminatim acus affectabit.

47. Neque ſolum terreſtris magnetis actio manifeſta fit, quando ex diuturno magnetici fluidi per ferrum fluxu id magneticum demum evaſit (44), verum etiam in ferro magnetiſmo deſtituto ejuſdem effectus obſervantur; nam ſi virga quaevis ferrea in ſitu quovis collocetur, ut meridianam magneticam interſecet, mediatas virgae, quae ad polum magneticum borealem telluris inclinat vim poli ſeptentrionalis oſtendit, quae ad auſtralem, auſtralis, inverſaque virga eae medietates contrarium polum protinus exhi-

(*ſ*) Id. loc. ult. cit.
(*t*) Exp. 146. pag. 268.
(*u*) Savery. vid. ſag. delle tranſ. del Cav. Dereham t. 5. §. 32. pag. 102.

exhibent, ita ut polaritas, quae respectu telluris constans est, respectu virgae ferreae ex mutato situ mutetur, donec ea virga constantem magnetismum ex diuturna mora in certo situ non fuerit adepta (*x*), ex quibus, & vis magnetis terrestris conspicua efficitur, & confirmatur magnetismi contrarietatem in contraria magnetici fluidi directione reponendam esse, & demum evincitur ferrum magnetismo destitutum a magnetico fluido aeque facile quacumque directione permeari (15. 17.), cum eadem virga magnetico fluido opposita directione fluenti, tam facilem transitum praebeat, ut ipsius extremitates ex inversione in oppositos polos illico mutentur.

48. Quoniam ferrum ex magnetici fluidi juxta certam directionem fluxu magneticum fit, ex contraria ejusdem fluidi directione contrarium acquirit magnetismum (16.45.), quoniam facilius ex fluido per meridianum excurrente, vel a magnete prodeunte vim magneticam acquirit, si ex igne molle, sponte, vel superaffusa aqua refrigescat (*y*), quoniam chalybs durior difficilius magnetismo imbui potest (*z*), sed majorem recipit, & diutius servat (*a*), quoniam ignitio (17), percussio, attritus (*b*) magnetismum destruunt, inde confici videtur magnetismum in certa partium dispositione situm esse, ob quam ferrum magnetico fluido ex una parte recipiendo, ex altera emittendo aptum sit, eamque dispositionem ab ipso fluido induci, tum auferri posse, idque eo facilius, quo ferrum fuerit mollius.

49. Cartesiani, qui motus magneticos ex solis mechanicis legibus explicare contendebant, partibus magnetici fluidi, tum magnetis, ac ferri poris figuram tribuerunt, quam

(*x*) Id. l. c. §. 18. pag. 97.
(*y*) Conf. loca cit. §. 16., & 45.
(*z*) Encyc. l. c.
(*a*) Muschenb. dis. pag. 232.
(*b*) Id. pag. 73. 74.

quam maxime opportunam eſſe opinabantur, aëris quoque reſiſtentiam, ac reactionem huc accerſerunt; cautiores alii, ut Muſchenbroeckius (*c*) Wiſthonus (*d*), cum Carteſianos ſcopum non attigiſſe animadverterent, vel ipſius magnetici fluidi exiſtentiam in dubium revocarunt. Ego ad mechanicas rationes omnia exigere minime potui, ac ne ſtudui omnino quidem, cum nec ipſa electricitatis theoria uſque eo perduci potuerit; malui igitur analogia ductus theoriae electricae innumera, ſejunctaque phaenomena ad certas claſſes revocare: nec vero diffiteor hanc me comparationem multo, quam fecerim, verſare potuiſſe accuratius. At ſumma tantum capita ſpeciminis loco attingenda eſſe putavi, ne in re facili nimia prolixitas lectori moleſta evaderet.

50. De Analogia inter fluidum electricum, ac magneticum hactenus: nunc de identitate horum fluidorum aliqua eſſent addenda. Et experimenta quidem nupera, per quae acus magnetica fit artificiali electriciſmo, aut ipſius poli mutantur; tum obſervationes, quibus conſtitit acus nauticae directionem vi fulminis mutatam fuiſſe, identitatem confirmare utique poſſent, ſi definitum eſſet, utrum electricum fluidum magnetiſmum inducat magnetici fluidi vices gerens, an agat duntaxat ad inſtar communis ignis (*e*), quod olim Muſchenbroeckius propoſuerat (*f*), quae minus dubia forent, ſi certis experimentis conſtaret, num extremitates acus quae meridiem, & ſeptentrionem reſpiciunt

 po-

(*c*) Diſ. p. 57. & ſeq., & a p. 63. ad 76., & p. 218., & Eſſai §. 587.
(*d*) Apud eumdem p. 65. diſ. cit. Cl. Monnier in act. Acad. R. S. P. an. 1733. contra fluidi magnetici receptam theoriam argumenta propoſuit.
(*e*) Revera ad magnetiſmum inducendum tanta requiritur electrici fluidi copia, talis acus inter vitreas laminas diſpoſitio, tanta ejuſdem tenuitas, ut electricum fluidum acus colorem mutare, quin imo ipſam liquefacere poſſit (Cl. D. Alibard. in addit. ad FranKlinum t. 2. pag. 137. 147. 148.) atque adeo effectus praeſtare, qui ab ignis violentia producuntur.
(*f*) Diſ. pag. 225. exp. 106.

polum constanter acquirant cognominem plagae, ad quam diriguntur, quaecumque fuerit directio fluidi electrici acum permeantis, num contra in quocumque acus situ extremitas, per quam electricus vapor ingreditur, septentrionalis, per quam egreditur australis perpetuo evadat (*g*), num demum acus juxta aequatorem magneticum collocata ex electricitate nullum magnetismum acquirat, quemadmodum ignitum ferrum eo in situ refrigeratum nullum adipisci experimenta demonstrarunt (45).

51. Caeterum contraria, quae se se offerunt argumenta minime reticenda videntur. Scilicet primo magneticum fluidum dum a magnete ad ferrum, vel a ferro ad magnetem fluit, per interpositam aëris laminam, etiam in tenebris non lucere, quod electricum fluidum facere solet. 2. Ab aëre resistentiam nullam pati, nec ab interposita candela ejus actionem mutari, nec stridorem edere, auramve excitare (41), quae omnia phaenomena in electrico fluido observamus. 3. Magnetem ipsum frictione electricum fieri, tumque novam proprietatem acquirere a priori distinctam, cito cessantem. 4. Resinosa, serica corpora, quae fluidum electricum coërcent, magneticum non magis, quam caetera coërcere 5. Metalla omnia, ferro excepto, quae fluidum electricum deferunt, magneticum non magis, quam caetera deferre (*h*). 6. Corpora deferentia electricum fluidum maxima copia deferre facile posse, deferentia electricum nonnisi certa quantitate (37) 7. Ex affrictu corporum electricum fluidum deferentium vim nullam electricam nasci, contra ex ferri contra ferrum certa lege affrictu maximum magnetismum produci. 8. Demum eas tempestatum mutationes, quae electrica phaenomena insigniter

(*g*) Non consentiunt FranKlini, & D. Alibardi experimenta t. 2. p. 144. 145.
(*h*) Musch. Essai. §. 187. n. 3.

gniter mutant, non eodem modo magnetica afficere, contra, quae magnetica afficiunt, non similiter afficere electrica (*i*), quae omnia fluidorum horumce identitatem, si non refutare, at certe dubiam reddere posse videntur.

(*i*) Encyc. artic. cit.



EJUSDEM.

De colore Sanguinis experimenta nonnulla.

COccineum rutilumque sanguinis colorem, exhausto aëre, in atrum, & nigricantem converti Cl. Viri scripserunt (*a*), cum contrarium alii traderent supremam nempe sanguinis superficiem in vacuo non minus, quam in aperto aëre rutilum colorem servare (*b*). Quod quidem experimentum cum multis physiologicis gravissimis quaestionibus illustrandis opportunum esse animadverterem, ea cautione, eaque diligentia renovari cupiebam, ut nullum de ipsius eventu dubium superesset. Itaque Virum experientissimum J. B. Beccaria rogavi, ut idipsum susciperet, quod humaniter praestitit, quemadmodum sum expositurus.

1. Sanguinem ex homine febricitante eductum, & quassatione solutum in bina pocula vitrea aequalia, & similia infudit, horum alterum sub recipiens pneumaticum collocavit, alterum in aperto aëre reliquit. Subducto aëre sanguinem sub recipiente positum insigniter elevari, in spumam facessere, intumescere in bullas observavimus sensim increscentes, quae tandem disruptae aërem emittebant elasticum, ex quo altitudo mercurii in apposito indice augebatur: interea color sanguinis eleganter floridus, & rubicundus perseverabat.

Cum vero repetitis diu exantlationibus omni aëre exhaustus sanguis subsedisset, floridum colorem cum atro, & nigricante mutavit, quemadmodum ex comparatione cum eo, qui extra recipiens erat, facile innotuit; etenim non in suprema tantum superficie, verum etiam in tota mole multo obscurior, ac nigrior deprehendebatur; postremo cum poculum

(*a*) Dorsten apud Haller n. 9. ad §. 203.
(*b*) Gorter comp. trac. 31. §. 9. n. 9., & Rega consent. SchvvencKe haematol. p. 116.

culum eductum ex recipiente fuiſſet, paullo poſt contentus ſanguis rutilum in ſuprema ſuperficie colorem recuperavit, & rutili ſtrati craſſities, aëre profundius pervadente, ſenſim, ſenſimque increſcebat, adeo ut poſt aliquod tempus totum ſanguinem aeque rutilum, ac prius, ſe inveniſſe Cl. Beccaria narraret.

3. (α) Cum igitur aër ſanguini admixtus ruborem faciat, inde cum Lovvero intelligimus, cur ſanguis venae pulmonalis, perinde ac arterioſus floridus ſit, cur contra arteriae pulmonalis ſanguis perinde ac venoſus atro colore inficiatur.

(β) Cur poſtquam ſanguis arterioſus, & venoſus per aliquot minuta aëri expoſitus fuit omne coloris diſcrimen tollatur (*).

(γ) Cur item, obturata trachea, & impedito aëris acceſſu ad pulmonem id diſcrimen ſanguinis arterioſi, & venoſi tollatur.

(δ) Cur inflato in cadavere pulmone, eadem diverſitas reſtituatur (c).

(ε) Cur rejectus ex pulmone ſanguis ſpumoſus floriduſque eſſe ſoleat.

(ζ) Cur in foetu, qui pulmone non utitur, ſanguis obſcuri, & rubiginoſi coloris, & aquoſus perpetuo reperiatur (d).

(η) Cur in eryſipelate, aliiſque morbis, quos ingruens putredo comitatur, ſanguis intenſe floridus, ac rutilus obſervetur (e), aëre nempe putredinis vi ex eodem prodeunte, cur item in confirmata putredine, omni prorſus aëre difflato, ſanguinis color niger, & luridus evadat.

(ϑ) Cur

(*) Hammerſchmidt. in diſput. cui titul. notabile diſcrimen inter ſanguinem arterioſum, & venoſum §. 22.

(c) Vid. Lovverum de mot. cord. p. 159. & ſeq., & conſentientes Bohon, Duverney apud Haller n. 11. ad §. 200.

(d) Obſervante Haller l. c.

(e) Gorter. Chirurg. §. 14. 29. & alibi.

(ϑ) Cur demum in gangraena partes emphysematicae evadunt aëre vi putredinis prodeunte, tumque sanguis ex scarificationibus effluens nigro colore inficiatur.

Sanguis quassatione solutus, & aequabili rubore praeditus, dum putrescit, ruborem amittit, nigrumque colorem acquirit, & primo quidem ea mutatio in superiori sanguinis strato contingit, quae pedetentim ad inferiora strata progreditur, quemadmodum in suis circa putredinem experimentis D. Gaber observavit, cujus phaenomeni ratio esse videtur, quod superiora strata putrescentia aërem facilius emittant, quam illa, quae iisdem subjiciuntur.

Definiendum autem superesset, num sanguis ruborem in pulmone receptum in venis amittat ex eo, quod aërem per corporis superficiem expellat (*f*), an quod aëri elasticitatem demat, & rubori servando imparem efficiat, inde enim forte intelligeretur, cur diversitas sanguinis arteriosi, & venosi aliquando maxima, alias nulla fuerit observata (*g*).

4. Sanguis porro quamdiu solutus est, aequaliter coloratus apparet, dum autem concrescit in suprema superficie ruborem servare, in infima nigrum colorem induere ab antiquissimis temporibus est observatum (*h*), idque post Galenum (*i*), veteres plerique tribuerunt humori melancholico, qui reliquo sanguine gravior, & nigrior proprio pondere ad infimam vasis partem delaberetur, interea dum cruor specifice levior supernataret, nec multum ab hac theoria recesserunt recentiorum non pauci, qui ruborem parti magis sulphureae, leviori, tenuiorique tribuerunt, inferioris partis nigredinem densiori, magisque terrestri sanguinis

(*f*) Quae Mery sententia est apud Haller. n. f. ad §. 201., quam idem Hallerus rejicit n. a ad §. 432.

(*g*) Haller prim. lin. phys. §. 117. 206. caeterum eam diversitatem nuper confirmavit Hammerschmidt. disp. cit. §. 22.

(*h*) Arist. hist. anim. lib. 3. cap. 19. Hippoc. de gland. 1. 6.

(*i*) Com. in 3. epid. 1. 5. de atra bile toto libro, de elem. 1. 12.

guinis parti adſcribendam eſſe exiſtimarunt (*K*), & quamquam, inverſa ſanguinea placenta, ut inferior ſuperficies ſuprema evaderet, quae vero ſuprema fuerat in inferiorem abiret, illam rubrum, hanc nigrum colorem induere cernerent (*l*), id nihilominus tribuere maluerunt gravioribus, & nigrioribus ſanguinis partibus, quae ſuperiora deferant, & proprio pondere ad inferiora trudantur (*m*), quamquam non levis erat objectio in maſſa ſolida, & concreta, qualis ſanguinea placenta eſt, haud facile partes juxta variam ſpecificam gravitatem diſtribui poſſe: ut igitur phaenomeni cauſſam aſſequerer, ſequentia experimenta inſtitui.

5. Sanguinem ex vena hominis pleuritici eductum ſtatim affudi aequali quantitate in bina pocula vitrea aequalia, & ſimilia. Alterius ſuperficiem ſuperaffuſo oleo ad pollicis altitudinem cooperui, alterum in libero aëre reliqui, in utroque ſanguis coagulabatur, & is, qui aëri expoſitus erat rutilum admodum ruborem in ſuperficie aëri contigua contrahebat, reliqua ſuperficiei pars, quae poculi parietes tangebat in atrum colorem mutabatur: ſanguis vero alterius poculi, educto per ſyphonem oleo, aequabiliter niger eſt deprehenſus, interea aëri expoſitus ruborem in ſuperiori ſuperficie adeptus eſt, in aliquibus tantum locis, ubi oleo adhuc inunctus erat, nigrum colorem ſervavit. Id deinceps experimentum in recenti vitulino ſanguine coram Cl. Beccaria, pari ſucceſſu, renovavi.

6. Cum igitur nigricans color non in infima tantum ſuperficie naſcatur, verum etiam in quacumque alia poculi parietibus contigua (*n*) patet nigredinem non fieri a partibus gravioribus fundum petentibus: imo cum ſuprema

etiam

(*K*) SchuvencKe Haematol. cap. 11. p. 117. Gorter compend. trac. 31. §. 22. n. 3. alii permulti.

(*l*) Notante primum Fracaſſato in tranſ. phil. anni 1667. num. 27. art. 4., qui id aëri tribuit.

(*m*) ScuvencKe l. c., qui globulos alios prae aliis ponderoſiores eſſe docet.

(*n*) Conſent. Boer. Chem. t. 1. p. 261. edit paris.

etiam ſuperficies atro colore infecta ſit, ſi tenui olei ſtrato obtegatur manifeſtum fit ab immediato aëris attactu ruborem oriri: errant propterea, qui putant ruborem a levioribus partibus eſſe repetendum, niſi forte eo ſenſu leviores eſſe velint, quod ob contiguum, admixtumque aërem aliquanto ſolutae, minuſque invicem cohaerentes ſtratum efforment ſpecifice levius (*o*), interea dum partes ipſae a reliquis ſanguineae maſſae partibus nullo modo differant.

7. Hanc etiam partium ſpecifice leviorum hypotheſim alio experimento refutare aggreſſus ſum, quod a Lovvero olim jam tentatum inveni (*p*), ſupremam nempe rubicundam coagulati ſanguinis ſuperficiem cultro abradebam, & nigricantem ſubjectam ſuperficiem detegebam, quae, ubi per breve tempus aëri expoſita fuiſſet, novum rubicundum ſtratum priori ſimile ſuppeditabat, atque eo pacto repetita abraſione totam ſanguineam placentam in rubra ſtrata convertere facile potuiſſem.

8. Praeterea vero, ſive amplo, ſive anguſto vaſe ſanguis recipiatur, in ſuprema tantum ſuperficie rubicundus apparet; attamen ſi ex particulis datae ſolummodo gravitatis rubor oriretur, eo craſſius rubicundum ſtratum eſſe deberet, quo vas arctius, craſſius item, quo major copia ſanguinis in eodem vaſe contineretur, nec fieri poſſet, ut modica ſanguinis copia in amplum vas effuſa tota rubeſceret, quemadmodum quotidianis experimentis comprobatur.

9. Poſtremo ſanguineam placentam mox ex poculo eductam, atque adeo in lateralibus, & inferiori ſuperficie nigricantem reti ſuperimpoſui, & non multo poſt in lateralibus, & inferiori ſuperficie aeque florida evaſit, ac in ſuprema, ut aequabiliter colorata quaquaverſum deprehenderetur.

10.

(*o*) Quae LeuvvenhoecKii ſententia eſt in obſervationibus circa ſanguinem menſ. Junii 1674.

(*p*) Loc. cit.

10. Ex his autem etiam eorum sententia infirmatur, qui inferiorum partium nigredinem ex superiorum pondere, aut pressione oriri autumant; observavimus enim tenuissimum olei stratum sanguinis superficiem inungens nigritudinem servare, ex quo tamen vix ulla compressio potest expectari; deinde, si nigrities ex incumbentium partium pressione oriretur, prout sanguis profundior esset, magisque compressus, eo majorem nigredinem acquireret, cum tamen iis in locis, quibus aërem non attingit, aequabiliter niger conspiciatur.

11. Quoniam igitur suprema sanguinis superficies rubra est, quando aërem tangit, nigra, quando aër ab eadem arcetur (5), & similiter infima superficies, quae nigra esse solet, admisso aëre, rubescit (9), quoniam sanguis totus rubescere potest, si vel simul, vel successive aëri totus exponatur (7. 8.), quoniam rubor, & nigrities, non per successivos gradus aut crescit, aut minuitur pro altitudine incumbentis sanguinis, sed aequabilem ruborem, & aequabilem nigredinem sanguis acquirit (10), quoniam aëre exhaustus sanguis niger evadit (2), manifestum fit ab aëris attactu sanguineae placentae ruborem oriri.

12. Ex his intelligitur, cur si conquassatione aër sanguini admisceatur, & tardius concrescat, & majorem ruborem acquirat (q).

Cur ea, quae sanguinem fluidum servant, eadem ruborem servare soleant, & contra.

13. Sanguis porro, dum concrescit, densior evadit (r), & interim ruborem, ut diximus, amittit: errant igitur, qui ex majori densitate sanguinis arteriosi, & condensatione in pulmone nata ipsius ruborem deducunt: quod si in pulmone, non massae sanguineae, sed globulorum densitatem augeri intelligant, quo id tandem experimento comprobarunt? Profecto inter globulos sanguinis arteriosi, & venosi nullum

k dis-

(q) Ex Lovvero, Halesio aliisque.
(r) Jurin in compend. transac. philosophic. versione italica Derehami tom 3. pag. 3. exp. 13.

discrimen microscopii ope detegere potuit Hammerschmidtius (*s*), quod ostendit coloris diversitatem non in componentibus particulis, sed in varia earumdem miscela, ac dispositione positam esse.

14. Cum in foetu sanguis aquosus simul, & obscurus deprehendatur, (3-ζ) patet ex sola seri mixtione ruborem non oriri.

15. Ad attritum quod spectat, ex quo ruborem in pulmone nasci plerique existimant, jam recte opposuit Lovverus in musculis multo magis, quam in pulmone sanguinem atteri (*t*), attamen ab ipsis nigricantem prodire, & praeterea adnotandum in ejusdem Lovveri experimento, in cadavere strangulati canis, inflato pulmone, sanguinem comprimi potius, quam atteri debuisse, nihilominus ruborem sanguini fuisse restitutum, ac proinde soli attritui ruborem in pulmone natum minime esse adscribendum.

16. Neque vero facile est definire, cur coagulatus sanguis ea in parte, qua aërem non attingit, niger evadat; num ex eo, quod liber aëris per sanguinem transitus prohibeatur, qui dum libere permeat salia, vel quid aliud deponat rubori servando aptum, quod non videtur; nam in clauso etiam spatio suprema sanguinis pars rubicunda diutissime remanet, dummodo tenuem aëris lamellam superpositam habeat; num ex eo, quod atmosphaerae pondere sanguis prematur, quod iterum probabile non est; siquidem atmosphaerae pressionem non minus superficies patitur oleo inuncta, quam ea, quae immediatae aërem contingit; num demum aër sanguini admixtus, & globulis sanguineis interpositus ruborem servet, contra concrescens cruor contentum in poris aërem expellat, vel ita fixum reddat, ut rubori efficiendo impar evadat, quod aucta concreti sanguinis densitas, & emissus ab aliis concrescentibus fluidis aër confirmare quodammodo videntur.

JOH.

(*s*) L. c. §. 6.

(*t*) Consentit Cl. Sauvages Phys. elem. pag. 110.

JOH. BAPTISTAE GABER

Specimen experimentorum circa putrefactionem humorum animalium.

QUanti Medicinam, & naturalem scientiam intersit putrefactionis historia, jam ipse noverat Philosophiae instaurator Verulamius, qui Medicis idcirco, & Philosophis saepe auctor fuit, ut illius caussas, modos, & phaenomena diligentius pervestigarent; eaque passim commoda significavit, quae in affines facultates derivari possent. Atqui tanti Viri monita usque adeo neglecta sunt, ut vix pauci rem tam necessariam tractandam, & illustrandam susceperint; sed plerique ex aliis quaecumque extiterant experimenta, & observationes describere, aut ex praeconceptis opinionibus consectaria deducere maluerunt, quam rem tentare, & scrutari diligenter: ex eo, fortasse etiam praetextum aliquem nacti, quod videbant Chymicorum sectam, & quidquid Chymicam saperet male audire apud prudentiores Medicos, qui ex illius abusu tantam intelligebant rei Medicae perniciem illatam. Sed egregiam huic facultati navavit operam Clarifs. Pringle, qui rem diu ante neglectam retractandam adgressus est, novasque aperuit in tam multiplici, & complicata disquisitione proficiendi, progrediendique vias. Magni hujusce Viri exemplo, & monitis excitatus ejus vestigia persequi constitui, quod & rei utilitatem perspectam haberem, & vitae, officiique mei ratio commodam mihi occasionem exhiberet hujusmodi tentandi experimenta. Neque tamen totam simul putrefactionis historiam investigandam suscepi, ne pluribus intentus minorem in singulis diligentiam adhiberem. Solos humanos humores, neque omnes, sed praecipuos tantum per experimenta scrutatus sum, cum haec cogni-

tio prae caeteris omnibus plurimum conducere videatur ad multorum morborum internas caussas detegendas, eorum effectus, seu symptomata explicanda, atque ideo ad indicationes eruendas. Quoniam autem experimenta nostra cum Pringlianis minime conveniunt, caussas idcirco ex ipsis experimentis eductas aperiam, quibus eventuum diversitatem adscribendam puto.

Lubens omitto inutilia omnia tentamina, qualia antequam aliquid certi in hoc genere assequi possem, fere innumera instituere opus fuit: ea duntaxat recensebo, quae novam aliquam lucem videntur suppeditare.

1. Quinquagenarius vir absque febre inveterato ictero eonfectus est. Cadaver integro nychtemero, brumali tempore, loco frigido repositum fuerat: hoc transacto temporis intervallo, dissecabatur: conspiciebantur crassa intestina cinereis foecibus infarcta, tenuia flavescente muco hac illac conspersa, cysticus, & choledocus ductus pervii: cystis ipsa bilis in atrum vergentis ingenti copia distendebatur. Vesicula pertusa bilem vitreo vase excipiebam, modicum foetebat, viscida erat, & tenax: minusculae hujus portioni unam, vel alteram aquae fortis guttulam affudi: effervescebat, erumpebant ad liquoris superficiem aereae bullae cum sibilo, qui admoto ad aures vasculo percipiebatur, atque ipso tactu sentiebam liquorem incalescentem.

2. Superstitem bilem in tres portiones distinctas totidem vitreis vasis apertis infudi, vario situ, & vario caloris gradu distribui; unum in hypocausto ad trigintaquinque circiter gradus Reaumuriani Thermometri calefacto, alterum in alio hypocausto, quod viginti quinque tales calebat gradus, tertium vero cubiculi servabat temperiem, quae inter septimum, & decimum fere continebatur. Viginti quatuor horis elapsis singulas portiones acidis exploravi. Quae bilis triginta quinque graduum calori fuerat exposita, ea dilutior evaserat, vixque indicia levissimae effer-

effervefcentiae praebebat: bilis, quae vigintiquinque gradus caloris paffa fuerat, diluta quoque apparuit, cum acidis aliquanto magis, fed parum admodum efferbuit: quae demum fuerat in cubiculi temperie relicta fuam vifciditatem fervaverat, & aeque vehementer, ac antea (1) cum acidis confli&tabatur. Quod poftremum experimentum coram Equite Salutio, Ludovico de la Grange, D. Cigna, & Mich. Ant. Plazza luculentiffimis teftibus, aliquot exinde horis fimili eventu renovavi.

3. Ex ejufdem cadaveris vena eodem tempore eductus fanguis rubro-flavefcentem exhibebat colorem. Ejus fanguinis portio fimulac fuit educta, & nitri fpiritu dilutiori permixta effervefcentiam fimiliter exhibuit, multo tamen minorem, quam bilis; quo fanguine in digeftione per paucas horas relicto, flavum ferum a cruore fecedebat, quinimo flavo colore fuperficies cruoris inficiebatur. Idem fanguis per tantumdem temporis, ac bilis in hypocauftis fervatus majorem effervefcendi vim retinuit, quam bilis, quae vis ex mora fenfim hebefcebat.

4. Ex hujufmodi obfervationibus haec videntur poffe deduci confectaria.

1° Tantam in morbis nafci poffe alkalefcentiam, ut humores cum acidis effervefcant: neque enim probabile eft, eam in cadavere mutationem contigiffe, quod per horas viginti quatuor fervatum fuerat in loco frigido, ubi per plures dies fervati humores fani ad talem alkalefcentiae gradum vix perveniffent.

2° Levem putredinis, & foetoris gradum, qui extra corpus nullum adhuc alkali praebet, quemadmodum experimentis inferius exponendis conftabit, intra animale corpus alkali producere.

3° Alkali intra corpus genitum, & bile contentum volatile admodum effe, & expeditum, quippe quod viginti-quinque graduum calore tam brevi tempore maxima ex

parte

parte in auras avolaret, ſecus a reliquorum elementorum nexu aliquanto magis intricatum eſſe illud alkali, quod in ſanguine continetur, minuſve volatile, quum per idem tempus, eodem calore, minor ejuſdem portio diſſiparetur.

5. Ex poſtrema hac obſervatione conjecturam feci, an forte in tentaminibus, quae circa putredinem fuerunt inſtituta, ex quibus indubias alkali notas nonnulli comperiſſe affirmant, alii vix leviſſimas obſervaſſe teſtantur, eventuum diſcrepantia ex vario caloris gradu, varia corruptorum corporum aetate, majori, minorive geniti alkali libertate repetenda eſſet.

6. Non aliter ac bilem corruptam, integram bilem tentavi, ſanguinis cruorem, & ſerum: ſingulorum tres diſtinctas portiones memoratis (2) tribus diverſis caloris gradibus expoſui, & quum acidis mineralibus eos liquores quotidie explorarem, deprehendi omnium humorum citiſſime bilem efferbuiſſe (*a*), & citius adhuc humanam, quam bubulam; aliquanto tardius cruor corruptus cum acidis efferbuit, omnium tardiſſime ſerum effervеſcentiam exhibuit. Quae porro effervеſcentiae iiſdem phaenomenis diſtinguebantur, quae paullo ante memoravi (1); neque vero cum ſolis acidis mineralibus corrupti humores effervеſcebant, verum etiam cum dilutiſſimo aceto diſtillato confligabantur. Quae artificiali calori expoſitae fuerant humorum portiones foetorem citius, & effervеſcentiam dederunt; citius quinimo pervenerunt ad ſummum effervеſcentiae gradum, quem cum attigiſſent, continuato ejuſdem loci calore effervеſcendi vim non ſolum amiſerunt (*b*), ſed ingratiſſimum

(*a*) Inter omnes humores citiſſime putreſcere. Baglivi Oper. omn. p. 439.; & digeſtam ſal alKali copioſius dare. Henninger de bile. Argent. 1705. apud Haller not. 2. ad §. 99.

(*b*) Imo ſerum in hypoc. ad 35. calido nunquam efferbuit, argumento dicendi alKali in ſero natum ex eo caloris gradu diſſipatum fuiſſe ea proportione, qua gignebatur.

mum foetorem in herbaceum, ac minime injucundum odorem commutarunt (*c*). Caeterum multo citius plerumque prodiit foetor, quam alkalefcentia, idemque tardius defiit.

7. Dixi corruptos humores cum acidis mineralibus efferbuiffe, quod ut clarius defignem, notare juvat me ut plurimum aqua forti ufum, quae diluta admodum erat, nec ullum, vel minimum excitabat motum aquae communi admixta; tantumque abeft, ut acidorum concentrationi tribuenda fit effervefcentia (*d*), ut potius putem, fi nimia fit eorumdem concentratio, effervefcentiam inde minorem reddi poffe ex eo vel maxime, quod cito nimis, arctiufque ex acidis concrefcentes animales humores effervefcentiae motui refiftant: adhibito enim aceto diftillato, quod corruptos humores nequaquam coagulabat, vehementem pariter oriri effervefcentiam deprehendi; imo aliquando ex admixto aceto diftillato totum corruptum ferum in fpumam abiiffe.

8. Jam vero dum Clarifs. Pringle experimenta perpendo, adverto eumdem aliquando partes putrefcentes calori centum graduum Thermometri Fahrenheitiani (qui quidem calor triginta gradibus Reaumurianis fere refpondet) expofuiffe, in quo calore animales humores citius quidem putrefcunt, veruntamen eadem celeritate, ac temporis brevitate ex putrefcentia acquifitam alkalefcentiam amittunt; cum itaque limites temporis, inter quos ex eo calore putrefcentes humores alkalinam indolem oftendunt, angufti admodum fint, fieri facile potuit, ut nulla alkalefcen-

(*c*) Bilis in loco tepido mox rancefcit, graviter olet, & poft longum tempus ambrae odorem contrahit. Boerh. in praelect. ad §. 99. ad verbum *acefcentibus*. Quod vero de bile docuit Boerhaave, id generatim in omnibus humoribus tepido loco putrefcentibus obtinere comperi.

(*d*) Quemadmodum in bile fana contingit, quae cum fortiffimis acidis effervefcit, obfervante Verehyeno, & Hombergio. Mémoir. de l'Acad. des Scienc. 1700. eo fere modo, quo aqua ipfa ab oleo vitrioli incalefcit. Boerh. Elem. Chim. tom. II. pag. 301.

lescentiae signa obtinuerit, si intra eosdem limites non instituerit experimentum, videlicet si paullo ante quam alkali genitum fuisset, vel paullo postquam in auras abiisset, corruptos humores exploraverit. Praeterea etiamsi intra illos ipsos limites tentasset experimentum, cum tamen ea proportione, qua alkali gignitur, magna ex parte ex ambienti calore in auras dissipetur, eo pacto non nisi levia alkalescentiae indicia eruere debuit, dum tamen ex minore caloris gradu evidentissima sum assecutus. Si igitur humoribus ad eum caloris gradum putrefactis semper usus fuisset Clarifs. Pringle, ex proposita interpretatione nostra experimenta cum ipsius experimentis conciliari posse censeo: sin minus, vel varietati individuorum, ex quibus humores educti fuerant (1. 3.), vel vario gradui concentrationis acidorum (7), vel alii, quam ignorem, caussae diversitas adscribenda erit.

9. Sanguinem, dum e vena flueret, continua quassatione solvebam, quassatum deinde putrefieri sinebam; rubens, & floridus, qui apparuerat color, pedetentim mutabatur, & in atrum, nigrumve vergebat, quae quidem mutatio non eodem tempore totam sanguinis massam inficiebat, sed a superiori parte incipiens temporis progressu sensim ad inferiorem propagabatur.

10. Si vero sanguis ita quassatus fuisset, & tardius putrescebat, & tardius praebebat alkalesceutiae indicia, quam cruor a sero sejunctus, quod scilicet prae omnibus humoribus serum tardissime putrescat.

11. Cum propositis experimentis comperissem alkali in auras avolare ex miti caloris gradu, experiri adhuc volui, an non illud ipsum alkali colligere possem, ac retinere. Vitreo itaque alembico serum sanguinis ex febricitantibus paucas ante horas eductum excepi: alembicum reposui in hypocausto inter vigintiquinque, & vigintiocto Thermometri Reaumuriani gradus calente, collum alembici per

fora-

foramen in operculo ligneo hypocausti apertum trajiciebatur eo consilio, ut eidem adaptatum capitellum cubiculi, decem circiter ejusdem Thermometri graduum, temperiem servaret, & exhalans vapor inibi colligi, & in liquorem posset condensari: capitelli rostro phialam agglutinavi, quae collectum liquorem reciperet; alternis diebus obtinebam distillati liquoris drachmas tres, cui acida admiscens, varium, vario tempore, consequebar effectum. Portio, quae primum adscenderat, seri odorem, & saporem referebat, limpida erat, & diaphana, neque cum acidis, neque cum alkalicis effervescebat: portio, quam altera vice obtinui, foetidum quidem, modice tamen olebat; ejusdem ferme saporis erat, & pelluciditatis ac prima, atque in his cum secunda conveniebat tertia: nulla huc usque effervescentia. Quarta portio foetebat graviter, turbida erat, & opaca, coloris subalbentis, nullam exhibuit effervescentiam, sed levem rubelli coloris tincturam ab admixtis acidis assequebatur. Quinta portio, quae scilicet post dies decem distillaverat, limpida iterum apparuit, admixtis acidis effervescentiam dedit cum sibilo, qui admoto ad aures vase percipi poterat, bullas, spumamque excitavit (*e*). Sexta portio itidem limpida, debilius efferbuit. Cum jam nihil liquoris ex eo caloris gradu distillare observarem, alembicum fregi, ut residuum examini subjicerem; crustam efformaverat glutinosam subrufam, corio similem, quae pessimum foetorem emittebat, nullum tamen, vel levissimum affusis acidis indicium dedit effervescentiae. Ex hoc experimento patere arbitror vigintiquinque inter, & vigintiocto caloris gradus alkali dissipari, quod si colligatur, effervescat, massam inde relinqui foeten-

(*e*) Hoc experimentum tentavi matutinis horis, cum adesset D. Cigna: horis vero vespertinis, cum illud Clariss. D. Bruni observandum praeberem, eventu quidem non caruit, sed minor inde nata est effervescentia: Heliotropii tinctura huic liquori admixta minime coloris mutationem passa est.

tentiſſimam utique, ſed emiſſo alkali ad effervescendum ineptam.

12. Cum ſanguinem intra vas accurate obturatum ſervaſſem, diutius alkaleſcentem indolem retinuit, etſi calori vingintiquinque graduum expoſitus fuiſſet; dum vero obturaculum educerem magno impetu vapores erumpebant, quibus totum cubiculum tetro admodum odore inficiebatur: vaporum exploſio orta videtur ab aëre per putreſcentiam extricato. Ex quo experimento intelligi poteſt, cur intra vaſa humani corporis humores vix foetentes jam alkali contineant (§. 4. n. 2.), cum educti, & in apertis vaſis ſervati gravem foetorem prius acquirant, quam ullum alkali indicium praebeant (6): nempe intra vaſa humani corporis, ubi primum alkali gigni incipit, retinetur, cum in apertis vaſis exhalans, tum demum percipi poſſit, quando majori copia gignitur, quam in auras diſſipetur.

13. Quoniam vero ſerum integrum poſt decem demum dies alkali emiſit (11), nonniſi poſt illud temporis intervallum corruptum fuiſſe cenſeo, tum quod clauſo in vaſe tardius humores corrumpantur, tum quod inter illos ſerum tardiſſime putreſcat: quod ſi corruptum jam humorem diſtillationi commiſiſſem, minime dubitabam protinus alkali proditurum; propterea cupiebam corruptis humoribus idem experimentum capere, quod ſero ſano inſtitueram, ut & tempus definirem, quo alkali diſtillare inciperet, & collecto diſtillante liquore, eam coloris caerulei vegetabilis mutationem iterum tentare, quam ob cunctationem praecedenti experimento obtinere nequiveram. Sanguinem itaque putrefactum, & ex putrefactione cum acidis effervescentem (quem ſolum alkaleſcentem humorem tum habebam in promptu) alembico incluſi vitreo, eidemque caloris gradui expoſui eodem apparatu, quem in ſuperiori experimento adhibueram. Et quum prima die ſtillantes liquoris drachmas duas acidis variis miſcerem, vehementem effervescentiam obſervavi,

eum-

eumdemque liquorem ſucco violarum inſtillans, color viridis non minus elegans ortus eſt, quam ex affuſo ſpiritu c. c. oriretur, inductoque rubore ex admixta aqua forti, is nova diſtillati liquoris affuſione deletus eſt, & violaceus color reſtitutus. Liquor, qui per quinque ſequentes dies diſtillavit, eaſdem alkali notas retinuit, quibus elapſis cum nihil amplius diſtillare obſervarem, alembicum fregi, & ad ejus fundum cruſtam inveni deſcriptae (11) ſimilem, ſub qua portio ad ſyrupi conſiſtentiam redacta recondita erat, quae alkalicam adhuc indolem oſtendebat, ſed levem, adeo ut ſpatio duodecim horarum, per quod ſuper feneſtram, cujus temperies circa decem gradus Thermometri Reaumuriani erat, diſſipato alkali, nulla ipſius veſtigia remanſerint.

14. Igitur & efferveſcentia, & colorum mutatione conſtat verum alkali illud eſſe, quod in humoribus putrefactis natum leviſſimo calore in auras diſſipatur. Ipſis equidem humoribus putrefactis colorum mutationem tentare maluiſſem, niſi & ſeri corrupti turbida opacitas, & ſanguinis rubor, ac bilis flavedo ambiguum de hiſce experimentis judicium effeciſſent; limpido itaque exhalante humore eadem experimenta inſtituere tutius eſſe putavi, ut omne erroris periculum declinarem.

15. Quum foeteret graviſſime reſiduum diſtillationis, quamquam omni alkali orbatum fuiſſet, manifeſtum videtur ab alkali foetorem exaltari quidem poſſe, & magis penetrantem effici, non autem ab eodem produci, quandoquidem ſupereſt eo ſublato.

16. Quoniam tamen continuato calore non ſolum alkaleſcentia, ſed & foetor ſimul perit (6), videtur is odor a volatilibus admodum particulis etiam proficiſci, ſed quae ab alkali volatili diſſimiles ſint, & plerumque citius gignantur, tardiuſque diſſipentur, cum ante alkaleſcentiam, & poſt ipſam foetor plerumque percipiatur (8). Praeterea vero aliquando alkaleſcentia adeſſe poteſt modico foe-

tori conjuncta, ut observavimus (13), vicissim maximus foetor absque alkalescentia, ut in postremo experimento deprehendimus (11. 12.). Ex quibus differentia inter foetidas, alkalinasque partes confirmari videtur, quam Clariss. Pringle alio argumento demonstraverat, animadvertens corruptae urinae halitus minime perniciosos esse, etsi prae caeteris corruptis corporibus maximam alkali salis quantitatem contineat; cum corruptorum aliorum humorum halitus infesti admodum sint, ex quo efficitur eos ab alkalici salis natura discrepare.

17. Quae cum ita sint, videtur alkali volatile non esse productum necessarium putrefactionis, neque gradum alkalescentiae gradui putrefactionis respondere, sed nativa salia oleis permixta vi putrefactionis volatilia reddi, si de stirpium partibus sermo sit, si vero de partibus animalium, videtur alkali actione viscerum jam inchoatum, aut aliis adhuc elementis involutum ex putrefactione perfici, aut extricari: quapropter eo major quantitas alkali salis ex putrefactione nascatur, quo major sit in corporibus eidem expositis salium, aliorumque elementorum quantitas, quae salibus permixta volatilitatem alkalinam eisdem impertiri possunt. Si enim consideremus stirpes acescentes, & acidum in distillatione emittentes, postquam solidis animalium partibus subactae in sanguinem, aut humores conversae sunt, vix accescere (*f*), & parum acidi distillando emittere (*g*), sed fere statim putrescere, & in distillatione copiosum alkali acidi loco praebere; si consideremus alkali ex corporibus putrefactis citius adhuc in distillatione prodire (*h*); si animadvertamus actione viscerum, & putredine reliqua salia fere omnia destrui, nec in corruptorum corporum

(*f*) Macquer elem. de chym. theor. cap. 15. pag. 173. 174., & elem. de chym. pratiq. tom. 2. pag. 377. 380.
(*g*) Id. tom. cit. pag. 381., & seq.
(*h*) Id. tom. cit. pag. 378. 379.

porum combuſtorum cineribus ullum alkali amplius reperiri (*i*); ſi perpendamus eos humores, qui maximam ſalium quantitatem continent, ut urinam, maximam alkali copiam putreſcendo praebere (*j*), confirmari videtur ea, quam ſequimur, Chymicorum ſententia, qui cenſent ſalia volatilia a reliquis ſalibus ortum ducere, quae vi viſcerum animalium putredine, igne ita immutentur, ut alkalica evadant, nullo ſuperſtite priſtinae formae veſtigio (*k*). Inde vero intelligi poſſet, cur ſalia volatilia putredinem arcere poſſint (*l*), non ſecus, ac reliqua ſalia, quamquam ex putredine ortum ducant: quantitas enim alkalinorum ſalium per putredinem productorum reſpondet quantitati ſalium nativorum praeexiſtentium, quae porro ſalia cum arcendae putredini non ſufficerent, mirum non eſt genitum alkali ejuſdem progreſſui impediendo ineptum fuiſſe: quod ſi nativa ſalia majori copia praeexiſtant, videtur utique, & genitum alkali putredinis progreſſum retardaturum: urina enim quae ſalibus copioſe referta eſt, non tam corrumpitur, nec ejuſdem corruptae halitus adeo pernicioſi ſunt, quemadmodum aliorum humorum (*m*), quod non aliunde, quam a praeexiſtentium ſalium, & geniti inde alkali copia, & efficacia repetendum eſſe videtur.

18. Urina ſana nonniſi trium dierum intervallo ita putreſcebat, ut cum acidis efferveſceret; veruntamen urina hominis putrida febre laborantis brevi tempore, ſpatio nimirum vigintiquatuor horarum, hujuſmodi alkaleſcentiam obtinuit. Sanguis ejuſdem hominis multo quoque citius, quam ſanguis ab homine pleuritico eductus alkaleſcentiae

indi-

(*i*) Id. tom. cit. pag. 380. 381.
(*j*) Pringle Tr. ſur les ſub. ſept., & antiſep. mémoire 1. exper. 2. pag. 161.
(*K*) Macquer l. ult. cit., & tom. eod. pag. 343. 344. 349. 350.
(*l*) Quod, & Pringle teſtatur (l. a. mem. 1. exp. 2. 3.), & ego pluries expertus ſum, & propriis etiam experimentis confirmavit Cl. Gilbertus in diſp. de putred. Lipſ. 1753. §. 7. pag. 13.
(*m*) Pringle loc. cit. ad not. j.

indicia ostendit. Sed haec spectant ad aliam classem experimentorum, quae in tempus aliud differenda esse constitui, ut opportunitatem nactus morbosos humores explorare, atque ex phaenomenorum comparatione ea deducere possim, quae morborum, eorumdemque indoli detegendae, aut therapejae perficiendae apta videbuntur.

19. Nec vero in gravissima quaestione propriis tantum oculis fidere volui, sed Clarifs. D. Bruni Anat. Profefs., & Londinensem Socium rogavi, ut experimentis meis interesset, ut & errores, qua est solertia, praecaveret, & auctoritate sua experimentorum veritatem tueretur.

P. S. Doctissimus Navier (*n*), quum carnem bubulam vasis accurate obturatis, ac glutinatis inclusam putrefactioni commisisset in gradu caloris inter nonum, & vigesimum Thermometri Reaumuriani, postquam in liquamen, & putrilaginem resolutam fuisse observavit, per vitream retortam cum excipulo accurate glutinatam, arenae balneo distillavit, & liquorem clarum, subalbidum, ac foetentem primum obtinuit, ex quo caerulea carta, nonnihil rubra facta est: hunc tamen liquorem alkalino volatili sale refertum esse comperit, cum superaffuso alkalici fixi liquore spiritus volatiles urinosi ex miscella prodierint; aucto deinceps igne, donec retorta candesceret, distillare adhuc continuavit per horae quadrantem similis liquor pauculo oleo imbutus, postremo sal volatilis albus, concretus, vegetationis specie, modica quantitate ad retortae collum depositus est, & vapores, qui adhuc per horae quadrantem prodierunt oleum crassum, ambrei coloris suppeditarunt. Cum vero laudatus Auctor incorruptam carnem arenae balneo similiter distillasset, liquor, qui eo calore prodiit, lim-

(*n*) Postquam mea haec experimenta in aliquem ordinem dispofuissem, ut typis committerem Celeb. Navier dissertationem de ossium mollitie legendam praebuit Clarifs. Bertrandi, in qua pag. 33., & seqq. Clarifs. Viri citata experimenta reperi.

limpidus erat, nullumque alkalescentiae indicium exhibuit, nec nisi violento igne hujusmodi demum sales prodierunt. Quae quidem Clar. Viri experimenta nostris egregie consentire videntur : nam & miti caloris gradu ad putrescentiam usus est, & vasis exacte obturatis corrumpendam carnem inclusit, ac propterea alkali retinuit, quod liquore primum extillante solutum levissimo calore prodiit, cum ex integris carnibus, nonnisi per auctam vim ignis demum educeretur (o).

(o) Idipsum in partibus omnibus animalibus obtinere, ut corruptae levissimo caloris gradu alKali distillando praebeant, integrae majorem ignis vim requirant, ut id alKali emittant. Clariss. Macquer docuit Chym. pratiq. loc. cit. ad not. h.



DE

FASCICULUS STIRPIUM

Sardiniae in Dioeceſi Calaris lectarum

A MICHAELE ANTONIO PLAZZA

CHIRURGO TAURINENSI,

Quas in uſum Botanicorum recenſet

CAROLUS ALLIONUS.

ACANTHUS foliis ſinuatis inermibus *Linn. ſpec. pl.* 639.
Acanthus ſativus, ſeu mollis Virgilii *C. B. pin.* 383.
Habitat in vinetis circa Calarim.

ACANTHUS foliis pinnatifidis ſpinoſis *Linn. ſp. pl.* 639.
Acanthus aculeatus *C. B. pin.* 383.
Creſcit iiſdem locis.

AEGYLOPS ſpica ovata ariſtis breviore *Linn. ſp. pl.* 1050.
Feſtuca altera capitulis duris *C. B. the.* 151.

AGROSTEMMA glabra foliis lineari-lanceolatis, patalis emarginatis coronatis *Linn. ſp. pl.* 436.
Lychnis foliis glabris calyce duriore *Bocc. ſic.* 27.

ANAGALLIS foliis cordatis amplexicaulibus, caulibus compreſſis *Linn. ſp. pl.* 149.
Anagallis hiſpanica latifolia maximo flore *Tournef. inſt.* 143.

ANTIRRHINUM foliis caulinis lanceolato-linearibus ſparſis: radicalibus rotundis ternis *Linn. ſp. pl.* 615.
Linaria annua purpuro-violacea, calcaribus longis, foliis imis rotundioribus *Magn. monſp.* 159.

ANTIRRHINUM procumbens ramoſum, foliis alternis ovatis acuminatis integerrimus, floribus caudatis axillaribus.
Folia ſuccoſa, glabra, alterna, ſeſſilia, ſupremis anguſtioribus elliptico acuminatis. Pedunculi foliis altiores, ſingulares, uniflori. Flos cyanaeus cum hiatu clauſo. Calcar floris acutum pedunculo ſubaequale, & florem longitudine

aequans

aequans. *Capsula rotunda calyce minor*. *Eritne?* Linaria lusitanica maritima polygalae folio *Tourn. inst.* 169.

ANTHEMIS caule ramoso, foliis pinnato-multifidis setaceis, calycibus villosis pedunculatis *Linn. sp. pl.* 895.

Buphthalmum cotulae folio *C. B. pin.* 134.

APHANES *Linn. sp. pl.* 123.

Alchemilla minima montana *Col. ecphr.* 145.

APHILLANTHES *Linn. sp. pl.* 294.

Aphillanthes Monspeliensium *Lob. adv.* 190.

ARBUTUS caule erecto, foliis glabris serratis, baccis polyspermis *Linn. sp. pl.* 395.

Arbutus folio serrato *C. B. pin.* 460.

Abunde in montibus septem Fratrum.

ARENARIA foliis filiformibus, stipulis membranaceis vaginantibus *Linn. sp. pl.* 423.

Alsine spergulae facie minor, seu spergula minor sub caeruleo flore *C. B. pin.* 251.

ARISTOLOCHIA foliis cordatis subsessilibus, obtusis, caule infirmo, floribus solitariis *Linn. sp. pl.* 962.

Aristolochia rotunda flore ex purpura nigro *C. B. pin.* 307.

Provenit in agro di Siurgius.

ARUM a caule foliis cordato-oblongis, spatha bifida, spadice incurvo *Linn. sp. pl.* 966.

Arisarum latifolium *Clus. hist.* 2. *p.* 73.

Circa Calarim, *& in agro* S. Pantaleonis.

ASPHODELUS caule nudo, foliis strictis subulatis striatis subfistulosis *Linn. sp. pl.* 309.

Asphodelus minor *Clus. hist.* 1. *p.* 197.

ASPHODELUS caule nudo, foliis ensiformibus carinatis laevibus *Linn. sp. pl.* 310.

Asphodelus albus ramosus mas *C. B. pin.* 28.

Asphodelus albus non ramosus *C. B. pin.* 28.

BARTSIA foliis superioribus alternis serratis, floribus lateralibus *Linn. sp. pl.* 602.

Alectorolophos italica luteo-pallida *Barrel. rar. ic.* 665.
Bartsia foliis oppositis lanceolatis obtuse serratus *Linn. sp. pl.* 602.
Trixago apula unicaulis *Col. ecphr.* 1. *p.* 199.
Bulbocodium foliis lanceolatis *Linn. sp. pl.* 294.
Colchicum vernum Hispanicum *C. B. pin.* 69.
Prope oppidum Ulassay *secus torrentem.*
Bufonia *Linn. sp. pl.* 123.
Herniaria angustissimo gramineo folio erecta *Magn. hort.* 97.
Bunias siliculis ovatis laevibus ancipitibus *Linn. sp. pl.* 670.
Eruca maritima Italica siliqua hastae cuspidi simili *C. B. pin.* 99.
In sabulosis mari proximis, & maxime stagnis exsiccatis.
Bupleurum involucellis pentaphillis acutis: universali diphillo, foliis lanceolatis petiolatis *Linn. sp. pl.* 237.
Bupleurum folio subrotundo sive vulgatissimum *C. B. pin.* 278.
Bupleurum caule dichotomo subnudo, involucris minimis acutis *Linn. sp. pl.* 238.
Bupleurum folio rigido *C. B. pin.* 278.
Utrumque inter segetes agri di Sardara.
Buphthalmum calycibus acute foliosis, ramis alternis, foliis lanceolatis amplexicaulibus integerrimus *Linn. sp. pl.* 903.
Aster luteus foliis ad florem rigidis *C. B. pin.* 266.
Campanula caule dichotomo, foliis sessilibus utrinque dentatis *Linn. sp. pl.* 169.
Erini seu rapunculi minimum genus *Col. phytob.* 122.
Capparis aculeata *Linn. sp. pl.* 503.
Capparis spinosa fructu minore, folio rotundo *C. B. pin.* 480.
Rupes circa Calarim *inhabitat.*
Celtis foliis ovato-lanceolatis *Linn. sp. pl.* 1043.
Lotus fructu cerasi *C. B. pin.* 447.

Cen-

CENTAUREA calycibus laevibus, squammis ovatis mucronatis, foliis ciliato-spinosis.

Caulis erectus, striatus, ramosus, durus, pedalis, aut paullo elatior ramis unico flore terminatis. Folia prima dentato-lyrata; reliqua integra, lineari-lanceolata: omnia denticulis spinulas exerentibus, & pinnatis instructa, erecta, firmula, glabra. Flos luteus. Calix ex squammis laevibus, arcte imbricatis, in spinulam brevem abeuntibus.

CERASTIUM floribus pentandris petalis integris *Linn. sp. pl.* 439.

CISTUS arborescens, foliis sessilibus utrinque villosis rugosis, inferioribus ovatis basi connatis; summis lanceolatis *Linn. sp. pl.* 514.

Cistus mas angustifolius *C. B. pin.* 464.

CISTUS arborescens, foliis oblongis tomentosis incanis sessilibus supra avenis, alis nudis *Linn. sp. pl.* 524.

Cistus mas, folio oblongo incano *C. B. pin.* 464.

CISTUS arborescens, foliis ovatis petiolatis utrinque hirsutus, alis nudis *Linn. sp. pl.* 524.

Cistus foemina folio salviae *C. B. pin.* 464.

CISTUS herbaceus exstipulatus, foliis oppositis trinerviis, racemis ebracteatis. *Linn. sp. pl.* 526.

Helianthenum flore maculoso *Col. ecphr.* 2. *p.* 78.

Omnes hi cisti sicca pascua amant, & abunde nascuntur circa Oppidum Villanova Tullo.

CLEMATIS cirrhis scandens *Linn. sp. pl.* 544.

Clematis peregrina foliis pyri incisis: nunc singularibus, nunc ternis *Tournef. cor.* 20.

CLYPEOLA siliculis unilocularibus monospermis *Linn. sp. pl.* 652.

Jonthlaspi minimum spicatum lunatum *Col. ecphr.* 1. *p.* 281.

CONVOLVULUS foliis sagittatis utrinque acutis, pedunculis unifloris *Linn. spec. pl.* 153.

Convolvulus minor arvensis *C. B. pin.* 294.

CONVOLVULUS foliis sagittatis postice truncatis, pedunculis unifloris *Linn. sp. pl.* 156.

Convolvulus major albus *C. B. pin.* 294.

CONVOLVULUS foliis palmatis cordalis sericeis: lobis repandis, pedunculis bifloris *Linn. sp. pl.* 156.

Convolvulus argenteus folio altheae *C. B. pin.* 194.

CRITHMUM foliolis lanceolatis carnosis *Linn. sp. pl.* 246.

Crithmum, seu foeniculum maritimum minus *C. B. pin.* 288.

Ad rupes, quae mare spectant.

CROTON foliis rhombeis repandis, capsulis pendulis, caule herbaceo *Linn. sp. pl.* 1004.

Ricinoides, ex qua paratur Tournesol Gallorum *Tourn. Nissole act. Paris.* 1712. *p.* 337.

Abunde in arvis.

CYCLAMINUS foliis cordatis acutis angulose dentatis.

Cyclamen folio anguloso *C. B. pin.* 308.

Ubique in celsis montibus.

Folia tenuiora, quam in vulgari cyclamino, & ampliora angulis, seu dentibus brevissima spinula notatis. Corolla purpurea retroflexa.

CYNOSURUS paniculae spiculis sterilibus pendulis ternatis, floribus aristatis *Linn. sp. pl.* 73.

Gramen panicula pendula aurea *C. B. the.* 33.

CYTISUS floribus lateralibus, foliis hirsutis, caule erecto striato *Linn. sp. pl.* 740.

Cytisus monspessulanus medicae folio, siliquis dense congestis, & villosis *Tournef. inst.* 648.

DAPHNE floribus sessilibus aggregatis axillaribus, foliis ovatis utrinque pubescentibus norvosis *Linn. sp. pl.* 356.

Thymelaea foliis candicantibus, & serici instar mollibus *C. B. pin.* 463.

Abunde circa Ulassay.

DRABA caule non ramoso, foliis cordatis acutis dentatis sessilibus.

Cau-

Caulis simplicissimus, pedalis, in lungo racemo floriger. Folia piloso-hispida acute terminata, & acutis dentibus praedita, non amplexicaulia.

ERICA antheris bicornibus inclusis, corollis companulatis longioribus, foliis quaternis patentissimis, caule subarboreo tomentoso *Linn. sp. pl.* 353.

Erica maxima alba *C. B. pin.* 485.

ERVUM pedunculis subbifloris, seminibus globosis quaternis *Linn. sp. pl.* 738.

Vicia segetum singularibus siliquis glabris *C. B. pin.* 345.

ERYNGIUM foliis radicalibus subrotundis plicatis spinosis, capitulis pedunculatis *Linn. sp. pl.* 233.

Eryngium maritimum *C. B. pin.* 386.

ERYNGIUM foliis radicalibus planis quadratis sublobatis, caulinis digitatis, pedunculo terminali.

Eryngium capitulis psillii *Bocc. rar.* 88.

Copiose in pascuis.

Radix tuberosa obscura, ex qua folia plura longe petiolata plana dentato-spinosa, quadrato-orbiculata nunc integra, nunc subtriloba. Prima caulina profundius triloba, aut quinqueloba, adhuc petiolata; quae, sequuntur, sessilia, quinquedigitata foliolis lineari-lanceolatis, & ciliato-spinosis. Ex summis foliorum alis, aut summa planta pedunculus floriger cum uno, alterove sessili folio.

EUPHORBIA umbella trifida: dichotoma involucellis lanceolatis, foliis linearibus *Linn. sp. pl.* 456.

Tithymalus sive esula exigua *C. B. pin.* 291.

EUPHORBIA umbella subquinquefida simplici, involucellis ovatis: primariis triphillis, foliis oblongis integerrimis, caule fruticoso *Linn. sp. pl.* 457.

Tithymalus maritimus spinosus *C. B. pin.* 291.

In monte Estersili *frequens.*

FERULA foliolis linearibus longissimis simplicibus *Linn. sp. pl.* 247.

Ferula

Ferula femina Plinii *C. B. pin.* 148.

FUMARIA fubcirrhofa ex alis florigera, fegmentis foliorum bilobis, pericarpiis rotundis monofpermis.

Abunde circa Calarim.

Caules erecti, fpithamaei, fuclati, laeves, ramofi extremis ramis quandoque in cirrhum definentibus. Folia petiolata, glauca, profunde, & inaequaliter trifida fegmentis bilobis ovalibus cum fpinula, alterna, fed ad ramorum ortum oppofita. Floralium fegmentum unum faepe bilobum, reliqua integra funt. Nudus pedunculus foliis altior flores fert fumariae officinalis in brevem fpicam congeftos.

GALIUM foliis quaternis ovatis, aculeato-ciliatis, feminibus hifpidis *Linn. fp. pl.* 108.

Rubia femine duplici hifpido latis, & hirfutis foliis *Bocc. rar.* 6.

Folia glabra, vix nervofa. Panicula axillaris. cauli perpendicularis.

GALIUM foliis quaternis ovatis · laevibus obtufis, panicula dichotoma, feminibus hifpidis *Linn. fp. pl.* 108.

Rubia quadrifolia femine duplici hifpido *Bauh. hift.* 3. *p.* 718.

GALIUM foliis verticillatis lineari-fetaceis, pedunculis folio longioribus *Linn. fp. pl.* 107.

Galium nigro-purpureum montanum tenuifolium *Col. ecphr.* 1. *p.* 298.

GERANIUM pedunculis multifloris, calycibus pentaphyllis, floribus pentandris, foliis cordatis fublobatis *Linn. fp. pl.* 680.

Geranium folio altheae *C. B. pin.* 318.

GERANIUM pedunculis multifloris, calycibus pentaphillis, floribus pentandris, foliis pinnatis acutis finuatis *Linn. fpec. pl.* 680.

Geranicum acu longiffima *C. B. pin.* 319.

GERA-

Geranium pedunculis bifloris, calycibus pyramidatis angulatis rugosis, foliis quinquelobis rotundatis *Linn. spec. pl.* 682.

Geranium lucidum saxatile *C. B. pin.* 318.

Geranium pedunculis bifloris, foliisque rameis alternis, caule ramoso diffuso, calycibus muticis *Linn. sp. pl.* 682.

Geranium columbinum villosum petalis bifidis purpureis *Vaill. Paris.* 79. *t.* 15. *f.* 3.

Geranium pedunculis bifloris, foliis quinquepartito- multifidis angulatis: laciniis acutis, capsulis glabris, calycibus aristatis *Linn. sp. pl.* 682.

Geranium foliis ad nervum quinquefidis, pediculo longissimo, caule prostrato *Hall. helv.* 367.

Gentiana dichotoma, ramis unifloris, corollis quinquefidis infundibuli-formibus, calycibus membranaceis.

Centaurium luteum novum *Col. ecphr.* 2. 77.

Caules ad summum spithamaei, subrotundi, glabri. Folia sessilia, opposita, ovata. Caules irregulariter dichotomi semel, aut bis. Corolla lutea segmentis ovato acutis, & tubo calycem superante. Tubi longitudo bis, & ultra corollae limbum metitur. Calix decem striatus, membranaceo-transparens segmentis capillaribus.

Gladiolus foliis ensiformibus, floribus distantibus *Linn. sp. pl.* 36.

Gladiolus floribus uno versu dispositis *C. B. pin.* 41.

Gnaphalium caule erecto dichotomo, floribus pyramidatis axillaribus *Linn. sp. pl.* 857.

Gnaphalium minimum alterum nostras sthoechadis citrinae foliis tenuissimis *Pluk. alm.* 172. *t.* 298. *f.* 2.

Gnaphalium caule simplicissimo, foliis amplexicaulibus lanceolatis denticulatis, corymbo composito terminali.

Circa oppidum Villanova Tullo.

Tomentosa stirps est palmaris altitudinis. Folia subvirent erecta, mollia, ambitu minutim & inaequaliter denticulato. Flo-

Flores rotundi parvi ex citrino, & viridi subrubentes in densum corymbum conglobati.

GYPSOPHILA foliis mucronatis recurvatis, floribus aggregatis *Linn. sp. pl.* 406.

Caryophillus saxatilis, ericae foliis umbellatis corymbis *C. B. pin.* 211.

In promontorio S. Eliae *circa* Calarim.

HERNIARIA hirsuta *Bauh. hist.* 3. *p.* 379.

HESPERIS caule erecto ramoso, foliis cordatis amplexicaulibus serratis villosis *Linn. sp. pl.* 664.

Leucojum minus rotundifolium flore purpureo *Barrel. ic.* 876.

HELIOTROPIUM foliis ovatis tomentosis integerrimis rugosis, spicis conjugatis *Linn. sp. pl.* 130.

Heliotropium majus Dioscoridis *C. B. pin.* 253.

ILLECEBRUM floribus bracteis nitidis occultatis, capitulis terminalibus, caule erecto *Linn. sp. pl.* 207.

Paronychia narbonensis erecta *Tournef. inst.* 508.

JUNIPERUS foliis quaternis patentibus subulatis mucronatis *Linn. sp. pl.* 207.

Juniperus major bacca refuscente *C. B. pin.* 489.

JUNIPERUS foliis oppositis erectis decurrentibus oppositionibus pixidatis *Linn. sp. pl.* 1039.

Sabina folio cupressi *C. B. pin.* 487.

LAGURUS spica ovata *Linn. sp. pl.* 81.

Gramen alopecuroides spica rotundiore *C. B. the.* 56.

LATHYRUS pedunculis unifloris, cirrhis diphillis, leguminibus ovatis compressis: dorso canaliculatis *Linn. spec. pl.* 740.

Lathyrus sativus flore purpureo *C. B. pin.* 344.

LATHYRUS pedunculis unifloris, cirrhis aphillis, stipulis sagittato-cordatis *Linn. sp. pl.* 279.

Vinea lutea, foliis convolvuli minoris *C. B. pin.* 345.

LAPSANA calycibus fructus torulosis depressis obtusis sessilibus *Linn. sp. pl.* 811.

Chon-

Chondilla verrucaria foliis cichorii viridibus *C. B. pin.* 130. *Ubique ad vias*.

Lapsana calycibus fructus undique patentibus: radiis subulatis, foliis lyratis *Linn. sp. pl.* 812.

Rhagadiolus lapsanæ foliis *Tournef. cor.* 36.

Linum calycibus acuminatis, foliis lanceolatis sparsis strictis scabris acuminatis, caule tereti basi ramoso *Linn. sp. pl.* 278.

Linum sylvestre caeruleum folio acuto *C. B. pin.* 214.

Linum calycibus acutis, foliis lineari-lanceolatis alternis; paniculae pedunculis bifloris *Linn. sp. pl.* 279.

Linum sylvestre minus flore luteo *C. B. pin.* 214. *In pascuis* S. Pantaleonis.

Linum calycibus, foliisque lanceolatis strictis mucronatis: margine scabris *Linn. sp. pl.* 279.

Lithospermum linariae folio monspeliensium *C. B. pin.* 259.

Lotus capitulis aphillis, foliis sessilibus quinatis *Linn. sp. pl.* 776.

Dorychnium monspeliensium *Lob. ic.* 51.

Lupinus calycibus alternis appendiculatis: labio superiore bipartito, inferiore integro *Linn. sp. pl.* 721.

Lupinus angustifolius caeruleus elatior *Ray hist.* 908.

Mollugo foliis quaternis obovatis, panicula dichotoma *Linn. sp. pl.* 89.

Anthillis marina alsinefolia *C. B. pin.* 282.

Myosotis seminibus nudis: foliorum apicibus callosis *Linn. sp. pl.* 131.

Echium scorpioides palustre *C. B. pin.* 254.

Oenante umbellularum pedunculis marginalibus longioribus ramosis masculis *Linn. sp. pl.* 254.

Oenanthe prolifera apula *C. B. pin.* 163.

Ononis trifolia viscosa, hirsuta, pedunculis congestis, floribus pendulis *Sauv. monsp.* 190.

Anonis pusilla villosa, & viscosa purpurascente flore *Tourn. inst.* 408.

Folia cuneiformia in apice denticulata, trifoliata; sed floralia simplicia. Stipulae lanceolatae, non setaceae. Spicae ramos, & caulem terminant. Flores ex alis stipularum prodeunt singulares. Pedunculus petiolo longior. Flos calyce minor reflexus. Fructus longitudine calycis: semina nigra angulata decem circiter.

Ononis pedunculis unifloris filo terminatis, foliis simplicibus *Linn. sp. pl.* 718.

Anonis lutea viscosa latifolia minor, flore pallido *Barrel. ic.* 1239.

Anonis viscosa spinis carens lutea latifolia annua *Magn. monsp.* 21.

Folia brevis petioli ope insidentia retangulae stipulae, orbiculata, aut oblonga, minutim denticulata. Pedunculi uniflori, axillares, stipula longiores, terminati filo folia superante. Flos pentaphillo calyce minor. Fructus longior calyce, aequalis stipulae semina recondit tria, aut quatuor reniformia. Planta tota villosa est.

Ornithopus foliis pinnatis, leguminibus subarcuatis *Linn. sp. pl.* 743.

Ornithopodium minus *C. B. pin.* 350.

Othonna foliis pinnatifidis tomentosis: laciniis sinuatis, caule fruticoso *Linn. sp. pl.* 927.

Jacobaea maritima *C. B. pin.* 131.

Ad maris littus abunde.

Passerina foliis carnosis extus glabris, caulibus tomentosis *Linn. sp. pl.* 559.

Thymelaea tomentosa foliis sedi minoris *C. B. pin.* 463.

Phillyrea foliis cordato-ovatis serratis *Linn. sp. pl.* 8.

Phillyrea folio leviter serrato *C. B. pin.* 476.

Plantago foliis lineari-lanceolatis hirsutis, spica cylindrica erecta, scapo tereti foliis longiore *Linn. sp. pl.* 114.

Flo-

Holosteum hirsutum albicans minus *C. B. pin.* 190.

PLANTAGO caule ramoso, foliis integerrimis, spicis foliosis *Linn. sp. pl.* 115.

Psyllium majus erectum *C. B. pin.* 191.

PLUMBAGO foliis amplexicaulibus *Linn. sp. pl.* 151.

Lepidium dentellaria dictum *C. B. pin.* 197.

POLYGONUM floribus pentandris trigynis axillaribus, foliis lanceolatis, caule stipulis obtecto fruticoso *Linn. sp. pl.* 361.

Polygonum maritimum latifolium *C. B. pin.* 280.

POLYPODIUM fronde bipinnata: pinnis lunulatis dentatis, stipite strigoso *Linn. sp. pl.* 1090.

Filix aculeata major *C. B. pin.* 358.

POTERIUM inerme caulibus subangulosis *Linn. sp. pl.* 994.

Pimpinella sanguisorba minus hirsuta *C. B. pin.* 160.

POTERIUM spinis ramosis *Linn. sp. pl.* 994.

Poterio affinis, foliis pimpinellae, spinosa *C. B. pin.* 388.

Abunde circa Calarim.

PSORALEA foliis omnibus ternatis: pedunculis spicatis folio longioribus *Linn. sp. pl.* 763.

Trifolium bitumen redolens *C. B. pin.* 327.

Ubique circa Calarim.

QUERCUS foliis ovato-oblongis indivisis, serratisque, cortice integro *Linn. sp. pl.* 995.

Ilex oblongo serrato folio *C. B. pin.* 424.

Ubique frequens.

QUERCUS foliis ovato-oblongis indivisis serratis subtus tomentosis, cortice rimoso fungoso *Linn. sp. pl.* 995.

Suber latifolium sempervirens *C. B. pin.* 424.

QUERCUS foliis ovatis indivisis spinoso-dentatis glabris *Linn. sp. pl.* 995.

Ilex aculeata cocciglandifera *C. B. pin.* 425.

Abunde loco dicto Pedra de Fogu.

Reseda foliis lanceolatis integris, calycibus quadrifidis *Linn. sp. pl.* 448.
Luteola herba salicis folio *C. B. pin.* 100.
Reseda foliolis alternis integerrimis, fructibus tetragynis.
Reseda minor incisis foliis *Barrel. ic.* 587.
Reseda foliis calcitrapae flore albo *Mor. hort. bles.*
Rubia foliis senis *Linn. sp. pl.* 109.
Rubia sylvestris aspera *C. B. pin.* 33.
Rumex floribus hermaphroditis, valvulis dentatis nudis reflexis *Linn. sp. pl.* 336.
Acetosa ocymi folio Neapolitana *C. B. pin.* 114.
Rumex floribus dioicis, foliis lanceolato-hastatis *Linn. sp. pl.* 338.
Acetosa arvensis lanceolata *C. B. pin.* 114.
Sagina caule erecto unifloro *Linn. sp. pl.* 128.
Alsine verna glabra *Vaill. paris.* 6. *t.* 3. *f.* 2.
Saxifraga foliis caulinis palmato-lobatis, caulinis sessilibus, caule ramoso bulbifero *Linn. sp. pl.* 403.
Saxifraga bulbosa altera bulbifera montana *Col. ecphr.* 1. *p.* 318.
Scandix seminibus ovatis hispidis, corollis uniformibus, caule laevi *Linn. sp. pl.* 257.
Myrrhis sylvestris aequicolorum *Col. ecphr.* 1. *p.* 110.
Scandix seminibus subulatis, hispidis, floribus rostratis, caulibus laevibus *Linn. sp. pl.* 257.
Scandix cretica minor *C. B. pin.* 152.
Scrophularia, foliis difformibus, pedunculis axillaribus aggregatis *Linn. sp. pl.* 620.
Scrophularia foliis laciniatis *C. B. pin.* 236.
Scrophularia foliis cordatis: superioribus alternis, pedunculis axillaribus bifloris *Linn. sp. pl.* 621.
Scrophularia urticae folio *C. B. pin.* 236.
Serapias bulbis subrotundis, nectarii labio trifido acuminato petalis longiore *Linn. sp. pl.* 950.

Or-

Orchis montana italica flore ferrugineo, lingua oblonga *B. C. pin.* 84.

Sherardia foliis omnibus verticillatis, floribus terminalibus *Linn. sp. pl.* 102.

Rubeola arvensis repens caerulea *C. B. pr.*

Silene hirsuta, petalis emarginatis, fructibus erectis alternis hirsutis sessilibus *Linn. sp. pl.* 417.

Viscago cerastei foliis, vasculis erectis sessilibus *Dill. elth.* 416. *t.* 309.

Sison foliis caulinis subcapillaribus *Linn. sp. pl.* 252.

Arumi parvum foliis foeniculi *C. B. pin.* 159.

Spartium foliis ternatis, ramis angulatis spinosis *Linn. sp. pl.* 709.

Acacia trifolia *C. B. pin.* 392.

Taxus foliis approximatis *Linn. sp. pl.* 1040.

Taxus *C. B. pin.* 505.

Occurrit in agro Ulassey; *de caetero rarus.*

Teucrium foliis integerrimis ovatis utrinque acutis, racemis secundis villosis *Linn. sp. pl.* 564.

Marum cortusi *J. B. p.* 242.

Teucrium . . . .

Polium maritimum erectum monspeliacum *C. B. pin.* 221.

Polium monspessulanum *J. B.* 3. 299.

Thlaspi siliculis subrotundis, foliis amplexicaulibus cordatis subserratis *Linn. sp. pl.* 646.

Thlaspi arvense perfoliatum majus *C. B. pin.* 106.

Thymus erectus, foliis revolutis ovatis, floribus verticillato-spicatis *Linn. spec. pl.* 591.

Thymus vulgaris folio latiore *C. B. pin.* 219.

Frequens circa Calarim.

Tordylium umbella conferta, foliolis ovato-lanceolatis pinnatifidis *Linn. sp. pl.* 241.

Caucalis semine aspero, flosculis rubentibus *C. B. pr.* 80.

Ad fossas prope oppidum Gerey.

Tor-

TORDYLIUM umbellis ſimplicibus ſeſſilibus, ſeminibus exterioribus hiſpidis *Linn. ſp. pl.* 240.

Caucalis nodoſa echinato ſemine *C. B. pr.* 80.

Ibidem.

TORDYLIUM alterum majus λειοκαρπος *Col. ecphr.* 122.

TRIFOLIUM ſpicis villoſis ovalibus, dentibus calycinis ſetaceis aequalibus *Linn. ſp. pl.* 768.

Trifolium arvenſe humile ſpicatum, ſive Lagopus *C. B. pin.* 328.

TRIFOLIUM ſpicis ovalibus imbricatis, vexillis deflexis perſiſtentibus, calycibus nudis, caule erecto *Linn. ſp. pl.* 772.

Trifolium agrarium *Dod. pemp.* 576.

TRIFOLIUM caulibus ſimplicibus, ſpicis piloſis aphillis mollibus ſubrotundis, foliolis cordatis.

Trifolium alopecurum ſpica globoſa *Barrel. ic.* 1188.

Caules rotundi, villoſi, ſpithamaei. Stipula ampla in duos lobos quadrato-ovales denticulatos diviſa educit petiolum biunciale, quod jungit tria foliola denticulata, ex cuneiformi cordata, oxalidi *ſimilia. Spica ſubrotunda, compreſſa, terminalis. Calyces ſtriati, ſericeo villoſi. Dentes calycini ſubaequales patentes, & tubo calycis longiores. Flos polypetalus calyci ſubaequalis.*

TURRITIS foliis omnibus hiſpidis, caulinis amplexicaulibus *Linn. ſp. pl.* 666.

Eryſimo ſimilis hirſuta non laciniata alba *C. B. prodr.* 42.

VERONICA floribus ſolitariis, foliis cordatis inciſis pedunculo longioribus *Linn. ſp. pl.*

Alſine veronicae foliis, floſculis cauliculis adhaerentibus *C. B. pin.* 250.

VERONICA floribus ſolitariis, foliis cordatis planis quinquelobis *Linn. ſp. pl.* 13.

Alſine hederulae folio *C. B. pin.* 250.

VIBURNUM foliis integerrimis ovatis: ramificationibus ſubtus villoſo-glandulofis *Linn. ſp. pl.* 267. Lau-

Laurus ſylveſtris corni foeminae foliis ſubhirſutis *C. B. pin.* 461.

Vicia pedunculis multifloris, foliolis reflexis ovatis mucronatis, ſtipulis ſubdentatis *Linn. ſp. pl.* 734.

Vicia maxima dumetorum *C. B. pin.* 385.

Vicia leguminibus ſeſſilibus ſubbinatis erectis, foliis retuſis, ſtipulis notatis *Linn. ſp. pl* 736.

Vicia ſativa vulgaris ſemine nigro *C. B. pin.* 344.

Viola acaulis foliis cordatis, ſtolonibus reprantibus *Linn. ſp. pl.* 935.

Viola martia purpurea flore ſimplici odoro *C. B. pin.* 119.

Rara in Sardinia *planta creſcit in agro* Hierſu.



De

OBSERVATIONES
AMBROSII BERTRANDI.

VEteres Anatomici obfervationibus deftituti de generationis opere parum, aut nihil intellexerunt; atque in fumma rei obfcuritate pofteros vix aliquid effe intellecturos, nifi potius modos operis fequantur, pene defperandum eft; Harvejus hanc methodum primus amplificavit, quam ipfe quum fequerer non nullas obfervationes cumulare contigit, quas modo nudas exponam. Primae inftitutae funt circa corpora ovariorum, ut vocant glandulofa; neque de his, quae fatis vulgaria funt, tranfcribam. Quaerebant Phyfiologi non nulli, an in virginibus intemeratis comperirentur, nec ita facile, atque conftanter refpondebant Anatomici. Santorinus vero per conjecturam rem adeo invexit, ut virginum morbos aliquos uteri a praecoci, & vehementi ipforum intumefcentia repetendos effe exiftimaverit. Cl. Morgagnius rem maxime cohibuit, ut nullum hujufmodi corpus in virginibus, quod cum iis nuptarum comparari poffet, numquam obfervaviffe fcripferit (in epift. ad me dat. die XIII. Novembr. 1749.) Ego vero in puellis a decimo quarto ad vigefimum annum, quas non magis tranfactae vitae genus, quam partium genitalium intemerata integritas, & plenitudo virgines deceffiffe indicabant, in ovariis ftigmata, feu granula quaedam obfervavi, quae corporum glandulooforum rudimenta referrent; in aliis porro adeo perfecta, & turgentia vidi, ut totam amplitudinem fuam acquifiviffe facile putarem; imo in robufta, & fucciplena puella hujufmodi corpus inveni, cujus papilla

gan-

gangraena esset correpta, idque totum sanguine atro oppletum.

Corpora hujusmodi glandulosa in puellis veluti in masculis semen excitare crediderim; vesiculae seminales in his dilatantur, semineque recens affluente replentur ad XII., vel XIV. vitae annum magis, vel non ita cito, eo quidem tempore, quo ephoebi pubertatem attingunt, nutritionis materia ultra corporis incrementi rationem in his tunc redundante, atque in prolificum semen evadente, siquidem nutritio, & generatio, idem pene naturae opus sint: Malpighius frequentissime in vitulis nuper natis unam, aut alteram vesiculam insignem deprehendisse scripsit, cui lutea substantia graminis instar adnascebatur; ego vero in animantibus hujus generis, atque aetatis flavescere vidi, non autem veluti adoriente lutea substantia, sed potius tinctura, quae facile abstergeretur, aut equidem solidam substantiam non comperi, quam veluti lutei corporis rudimentum asseverare possem, nec porro vesiculas adeo insignes in his potui deprehendere; asperam, leviterque tuberosam sentiebam ovarii superficiem, vesiculas non satis bene distinguebam. Nihilo secius veluti florum uterum undique, & in solido crescere hujusmodi corpora ostendam, si primum qualia sint, quando plena, perfectaque inveniuntur, indicavero.

Glandem referunt, quae profunde in ovario infixa papillam ad ejusdem superficiem porrigit, veluti segmentum minoris spherae majori appositum, & acretum: mammae papillae comparaveris; hujusmodi papilla saepius bene devoluta, terminataque videtur, alias nulla est, atque glandis ipsa convexitas aliqua parte protuberat, alias verrucam excisam, minus bene per ambitum terminatam inveniebam. Ovarium in transversum ovatum, anterius, posteriusque compressum est; ad latus externum, ut plurimum germinat corpus luteum, etsi in quacumque parte itidem inveniatur;

 niatur;

niatur; in Vacca frequentissime maximam ovarii partem occupat, totum occupasse non semel vidi; in humanis ciceris, aut mediocris fabae crassitiem non raro excedit, in illis olivam refert, aut cerasum majus, in pecude, aut scropha humanorum amplitudinem sequitur, aut parum superat.

Simplex, & unum ut plurimum est, rarissime duo in eodem ovario, aut unum in utroque reperitur. At vero, quum praesens fuerit amplum, plenumque corpus luteum, alia minora quandoque occurrunt circumscripta, terminataque, vel tanquam, quod magis raro vidimus, majoris continuatas appendices; rarissime non invenimus maculas obscuras cinereas subluteas, vel etiam nitide croceas profunde reconditas, aut veluti granula, aut papulas, quae mox sub ovarii tunica transparebant, aut etiam turgebant; in bestiis corpus luteum plenum, perfectumque perpetuo in eo reperiebatur ovario, quod ex latere eodem erat cornu gravidi, atque licet multiparae sint, numerus tamen luteorum corporum nequaquam ex embryonum numero est.

Tunicam habent sat crassam, renitentemque, quae vasculis plurimis sanguineis obducitur, eaque spermaticorum, uterinorumque fuisse soboles comperimus; venae magis, quam in aliis corporis partibus arteriarum amplitudinem excedunt. Exterius communi ovarii tunica, quae tenuvior fit, obvolvitur, & cooperitur, quae & in id ipsum continuari videtur, circum circum qua parte ovario innititur fibris rubellis, compactis, reticulatis obducitur, quibus illud opus tribuerunt Anatomicorum aliqui, ut premerent, urgerentque ovulum foras e ovario in Fallopianam dictam tubam.

Vesiculas, seu ut ajunt, ova corpore glanduloso increscente decrescere, & absumi scripserunt; ipse quidem alterum ovarium in corpus luteum evasisse nullis, aut paucissimis vesiculis duas vesiculas insigniter turgentes observavi in quodam luteo, ut ita dicam, ovario, alias plures usque ad viginti, & ultra, etsi corpus luteum non leviter

tur-

turgeret. Vidi non raro, quod tumente altero ovario ob corpus luteum, & vesiculas sat copiosas, alterum exiguum esset, & veluti extenuatum, idque saepius contigit: quae in ovario sunt reliquae vesiculae, luteo ut plurimum adjacent corpori, aliquas vidi, ut singula enarrem, ipsi papillae inhaerentes; memorata papilla saepissimae ad verticem foraminulo, quod usque in fundum corporis lutei continuatur, ductum ideo, seu canalem efformans, perforatur. Hujusmodi canalis membrana fit subcinerea, aut albida, cujus appendices in latera sparguntur, affiguntur que, seu continuantur eidem membranae exteriori corporis lutei. Non autem raro hujusmodi membrana vix apparet, aut etiam deficere videtur, vel etiam nullo pacto pertusum observatur luteum corpus, etsi per axim excisum cavitatis, ceu sinuli, qui nisi potius distrahendo fiat, in ipso, ut ita dicam, parenchimate vestigium videatur. Quandoque per tubum aëre quodam modo distendi poterat corpus luteum, compressum liquorem limpidum, mox magis crassum, subcinereum, aut leviter croceum extillabat. Nunquam vero cavitatem adeo patentem, & amplam invenimus, quae pisum posset continere, ut asseveravit Malpighius.

Hujusmodi corpus frustulis, & quasi lobulis componi scripserunt, structuram ipsius renibus, ut vocant, succenturiatis comparabant, varicosis propaginibus lutei corporis conflatam, quasi adipis minima frustula. Dum haec scribo plusquam triginta corpora glandulosa alia recentia, alia macerata, alia in frustula excisa ob oculos habeo, atque ut potius dydymo comparem analogiae cujusdam ratione adducor: diviso itaque per axim verticalem, aut transversim corpore luteo conicas mamillas, strias, seu appendices utraque facie planas video, quae ex tota circumferentia obtusa cuspide in communem longitudinalem caveam vergant. Hujusmodi mamillae ex vasculis tenuissimis, mollissimisque fiunt, quae crispata ad invicem per longitudinem cumulantur

lantur in ipsius mamillae fabricam ; quando vero per corporis lutei longitudinem membranosus ductus protenditur, ille, inquam, expansionibus suis lateralibus mamillas eas firmat, & devincit, ut fila ea, quae a tunica testium albuginea, eorum compagem pervadunt, & fasciculos vasorum seminariorum sustinent, & uniunt; microscopio examinata tenuissima longitudinalia harumce mamillarum fragmenta eamdem, ac ea, quae testium sunt, fabricam quodammodo exhibent, crispata nempe sunt, cava, turgentia, & liquido farcta: injiciens per arteriam spermaticam tenuissimam gummi solutionem in alcohol, seu vernicem, hujusmodi mamillas pervadisse non semel, etsi multa cum difficultate vidimus, atque vasculorum, quae sanguineorum propagines essent, elegantissimae myriades observabantur; hinc ex iis ipsis spermaticis vasculis corpus luteum educi suspicabar, quamquam, si ingenue fatear, usque in ipsa lutea vascula injectionis materiam nunquam penetrasse viderim.

Nonnulli Anatomici in nuper foecundatis phlogosi correpta observaverunt ovaria, eorumque vesiculas. Quid si jam pridem factum fuerit? Non equidem per eam temporis brevitatem excitari adeo facile credimus, tum propterea quod ipse uterus non leviter immutetur. In junioribus ovaria intus intertexta videntur confertissimis vasculorum, ita dicam, manipulis, quae in puellis, quibus mammae sororiari, & caetera pubertatis signa sobolescere incipiunt admodum rubent, & veluti florescunt; nonnullae ipsorum tenuissimae propagines circa vesiculas producuntur; verum e profundo ovarii villi nonnulli lutei germinare videntur, qui graminis adinstar, ut Malpighiana phrasi loquar, vesiculis iis circumducuntur, nec quidpiam referunt, quod cum luteo corpore comparari possit, hinc vero mira celeritate in papillas, seu penicillos luteorum vasculorum cumulantur, quae veluti papulam effingunt, atque illinc vesicula minus apparet, flosculos diceres florescentes, glomerantur, cumu-

lan-

lanturque sensim magis, magisque, atque soliditate non minus, quam amplitudine crescunt.

Vidimus interdum ab aliquo corpore luteo, alteram veluti appendicem, seu apophysim pullulare; non erat alterius corporis nimium producta papilla, ut primum suspicatus eram, at quidem connatum corpus ejusdem structurae, hinc mecum ipse meditabar ex iis, quae primum spectaveram, & ex aliis an vesiculae in hanc massam evaderent, extus, aut intus succrescente luteo tomento, aut recens sine his germinaret. Plenitudo ipsorum, defectus residui folliculi, me in hanc potius trahebant sententiam, tum praesente pleno, perfectoque corpore luteo, alia eorumdem rudimenta vidisse visus sum, quae non ita circum vesiculam, veluti penicilli pulposi imagine germinarent, nec alium germinationis modum referrent, ac flos, aut gemma in plantis. *Ante conceptionem*, inquit Cl. Hallerus *plerumque nascitur, sensim circa vesiculam aliquam ovarii coagulum flavum, saepe a me visum, quod valde auctum, circum natum membranae vesiculae, abire videtur in hemisphericum, acinosum, luteum corpus intus cavum, & in ea cavitate, quantum videtur, continens ovulum, sive membranulam minimam cavam, sedem futuri hominis.* Prim. Lin. Physiol. edit. 2. pag. 545. §. DCCCXXV. Eae Halleri observationes nostras non solum comprobant, imo etiam antecesserunt, neque eas renovare ausus essem, nisi idem Clarissimus Auctor in eodem paragrapho, imo in eadem linea adjunxisset, *quod ea corpora in foemina post conceptum primum adparent*, quam sententiam iterum, atque praecise transcripsit ad finem §. DCCCLVII., quae tamen postrema verba deficiebant in eodem paragrapho primae editionis.

Corpora igitur glandulosa non semper eamdem plenitudinem assequuntur, incrementi vero rationem quamdam tenent; duo aeque perfecta in eodem ovario, aut unum in utroque nunquam invenisse diximus. Incidimus foeminae

cada-

cadaver, quae gemellos enixa erat, solitarium globosum, terminatum comperiebamus. Hae mollem suam assequuta turgent, & duriuscula sunt, altera molliora flacidiora; illa intense crocea, vel etiam rubent, atque in his vasculorum ordo nitidior apparet, vasculorum, seu intestinulorum inquam, quae corporis lutei compagem faciunt, altera sublutea, pallida subcinerea, pulpam, cujus structuram non tam facile distinguimus, perhibent. Caeterum per gestationis tempora magis, vel minus celeriter decrescunt, donec in exiguissimam molem evadant, ceu in granula, vel maculas minimas, quae quidem & in provectis mulieribus, quae jam a multis annis utero nihil gestarunt, intense luteae, quandoque apparent; papulae, quas superius memoravimus, praecipue occurrebant, quando praesentis gestationis decresceret, vel praeterita gestatione longe magis decrevisset. Veniamus jam vero ad uterum.

Ipse quoque uterus ad concoeptionem praeparatur: ex veteribus Anatomicis Carolus Stephanus uteri vasa sanguinea describens, haec eadem in papillas, quae Hipocrates *acetabula* nominabat, elongari scripserat, eaque percipi posse, *non solum in praegnantibus, sed etiam in iis, quarum uterus ad suscipiendum semen aptus est*; confirmaverat Harveus, quam rem non modo neglexerunt Anatomici, imo etiam despexerunt. Ego vero jam ab anno MDCCXLVIII. cornua uteri vaccini, tuberculis hic, illic turgentia quandoque videram, quod idem cum saepius, iterumque vidissem, multa enim mihi ipsorum erat copia, non adeo facile morbi genus, quae mihi primum suspicio obvenerat, esse credebam, nam neque durities, neque sordes, aut ulcera morbi suspicionem dabant; cogitavi postea, an acetabula essent, quae per puerperium decrescerent, nam compressa humorem tenuem quidem, atque dilutum, at vero quodammodo lacteum interdum dabant.

Nactus

Nactus ergo multam copiam uterorum pecudum, atque vaccarum, quae marem quidem erant passae, at nunquam evaserant foecundae, subductae porro jam fuerant a mare ab hebdomada, vel etiam mense; in iisdem ea quoque tubercula observare contigit, quorum nonnullis, quae majora essent, delectis post macerationem aliquot dierum in aqua, ejusdem esse structurae, ac corpora glandulosa utero gerentium comperi, idem observavi in cuniculis, quas ipse domi servaveram: papulas primum spongiosas, quando minima sunt, referre videntur, quae quidem papulae novam excitatam fabricam demonstrant, si cum reliqua uteri interna superficie comparentur, rubent, atque in aqua diu maceratae, tubercula videntur spongiosa elegantissimo reticulo tecta, e cujus areolis villi quidam, seu villosa lanugo emergit; reticulum illud cum interna uteri membrana continuari conspicimus; villi e profundo emergunt, neque eadem structura continuatur in reliquis uteri areis (de quadrupedibus loquimur), e quibus nulla eminent acetabula. Hujusmodi reticulum in acetabulis pecudum, quae adinstar calicis sunt excavata, non ad oram, sed non nihil profunde observatur, in vaccis vero in foraminulis spongiosae substantiae intromittitur, atque nisi distrahendo, rumpendoque adesse noscimus.

Bestiae quadrupedes, quae menstrua non patiuntur, si libidine aestuent, sanguinem e vagina extillant, atque catula aestu libidinoso furens, neque dum a mare compressa sanguinem sat copiosum emittebat; itemque in ejus utero per varia cornuum loca septem distinctissima, variaeque amplitudinis corpuscula inde repereram, quae acetabulorum rudimenta viderentur, mollia erant, spongiosa, rubella, e quibus tamen serum potius lactescens pressione exprimebatur; vasa ad ea corrivabant sanguine turgida, in iisque confundebantur.

In

In mulieribus, priusquam concoeperint, nihil profecto hujusmodi observavisse ingenuus fateor; Clariss. Morgagnius sinus demonstravit, e quibus sanguis menstruus extillaret; eos ampliores utpote sanguine turgidos, instantibus catameniis, semper comperimus, atque compresso utero potius per oblongos hiatus, quam per vasculorum foramina sanguinem exstillare observavimus; rubet, turget uterus ob aestum venereum, nihil ultra immutatum ante conceptum revera vidimus. Porro tamen propria vi mutari ex eo deducimus, quod cum non semel mulieres aperiremus, quae primis graviditatis hebdomadibus obierant, etsi ovum utero nullibi adhuc dum adhaereret, nihilo tamen minus, alicubi magis turgere uterum, & sinus magis patulos, longius productis tumidis labris, observabamus, ceu veluti designatum locum, ubi placenta tandem insigi, & adhaerere deberet. Idem observavimus in utero vacuo cum conceptus esset in tuba sinistra, ut, inquam, propria vi immutari uterum dicamus, ceu non ex solo placentae contactu. Erat in eo loco pusillus foetus, turgebat tuba crassis parietibus, atque vasis summe turgidis circumdabatur; uterus porro triplo erat naturali major, rubellus, turgidus, atque ad eum locum, ubi tuba illius lateris insinuabatur, per tres digitos transversos magis erat tumidus, atque in superficie interna sinus satis patulos habebat productis labellis crassis, atque non nihil tumidis. Longe tumidae erant arteriae spermaticae, atque instituta injectione, ceram plenis rivulis in uteri tumidi sinus penetrasse observavimus, quum eae arteriae, quando mulieres nihil in utero habent, ad eum tota naturali diametro perveniant, angustentur inde, ut tenuissimae in uteri substantia intercipiantur. Quid porro? foeminae nonnisi post purgationem concipiunt, atque si cesset, non amplius foecundae evadunt; mulieres ultra quinquagesimum annum menstruantes pepererunt, praecoces hujusmodi purgationes in puellis praecoces reddunt foecundationes.

Har-

Harveus mucosa filamenta describit, quae ab ultimo, seu superiore cornuum angulo ducta, simulque inde juncta, membranosam, ac mucilaginosam tunicam, seu, ut ajunt manticam, vacuam vero, ceu nullo occupatam embryone efficerent. Equidem embryonis membranas tamquam ex muco compaginari amplissimis Anatomicorum observationibus ediximus. Semel in scropha, in qua luculenta occurrebant uteri acetabula, mucosam, sanguinolentam telam observaveram, per totam uteri amplitudinem perfusam, nec ullam minimam compactam substantiam, quae pro embryone, vel minimo sumi posset, occludentem; in aqua neque solvebatur, & adinstar membranae natabat, & expandebatur facillime citra rupturam, crassam, mucosam, spongiosamque telam dixisses, quae passim rubebat papulis, seu maculis sanguineis. Etsi per quam attentum in hujus uteri anatome me praestiterim, non potius Harvei observationem confirmare intendo, quam Anatomicorum diligentiam excitare, ut in iisdem insistant; Harveus enim tanta observandi opportunitate, atque diligentia observationes suas adauxit, ut hae negligi quidem non debeant; atque ut ipse fatear quod recogito, postremae, quas in ovibus, & vaccis institui observationes, a communi sententia me non leviter deturbarunt, ut generationem multiplici patium apparatu promoveri, foveri, & perfici crediderim; dubium observationes excitarant; eaedem aliquando fortasse absolvent, si porro operis modos sequamur.

Equidem placenta, quam partem organicam tandem conspicimus veluti ex muco fit. Primis gestationis temporibus ab utero delapsum ovum mucosa substantia sanguinolenta circumquaque obvolutum videtur: hujusmodi placentam Ruyschius sanguinem praeter naturam concretum existimaverat; at vero si aqua dissolvatur, fibrosam permixtam texturam observamus; quam Clariss. Albinus nitide resolvit; quo magis placentae organica structura adolescit, eo

 soli-

ſolidior videtur, mucoſa, villoſa fit ſubſtantia, elegantiſſimum muſcum refert, vaſcula fiunt ſenſim majora, ſolidiora, e quibus funiculus tandem umbilicalis educitur. Perpendite quemadmodum habitis proportionibus adaucta placentae ſoliditate, amplitudo decreſcat, pulpoſam tamen ſemper retinet mollitiem, vel ſolubilem ſaltem, atque ſpongioſam, reliqua membranarum pars, ſuper quam non adcrevit placenta, mollis celluloſa, mucoſa, glutinoſa inquam ſupereſt ex ea facie. Modo huic, modo illi ovi plagae (deſuper ipſum uteri orificium offendimus) in mulieribus adhaeret, dum tamen foetus in membranis eumdem ſemper ſitum tenet, ne dicamus ex ovi inclinatione fieri; funiculus umbilicalis non ſemper ab eadem placentae plaga prodit, quod iſta vegetationis inquam modum non ſemper eumdem tenet, aptatur autem aptae uteri plagae, etenim in beſtiis, quae diſcreta habent, & uteri cornubus propria acetabula, cotyledones omnino reſpondentes numero habent, ſitu, atque figura; exceſſum, aut defectum ullum numquam obſervaſſe contigit; longe tamen diverſa eſt cotyledonum, & acetabulorum ſtructura, quemadmodum & partium, quibus adnaſcuntur, ut cauſſa, quae alteros efficit, non eodem pacto altera componat, etſi ſucceſſive fiant; eſt tamen utrorumque ſtructura elegantiſſima, adeoque inquam diverſa, ut per contactum fieri, nequidem ſuſpicari poſſimus, itidemque longe variant inter ſe, ex variis animantium ſpeciebus, & in eiſdem animantibus harum partium numerus, & figura multum variat, etſi ſemper ſibi ad invicem reſpondeant; placenta inquam ipſa humana non per totam ſuperficiem ſuam aeque adoleſcit, per cumulos diſtinctos pleniores, ampliores, vividioreſque compaginatur, & in cotyledones aeque reſolvitur.

SUITE DES RECHERCHES

Sur le fluide Elaſtique de la Poudre à Canon.

PAR LE CHEVALIER SALUCE.

1. JE crois d'avoir aſsés prouvé dans le Mémoire précédent que le fluide élaſtique qui ſe développe de la poudre à Canon eſt de même nature que l'air commun, & que la foſce prodigieuſe de ce fluide dépend de l'action du feu dans toutes ſes parties qui lui fait recouvrer ſa force élaſtique. Comme cependant cette matiére eſt une de plus intéreſſantes dans la Phyſique, je tacherai de perfectioner de plus en plus le travail que j'avais entrepris, en y ajoutant des nouvelles lumiéres qui ſerviront non ſeulement à confirmer la Théorie que j'ai établi, mais encore à lui donner une plus grande étendue.

Je vais donc expoſer les principaux réſultats de mes recherches. Les expériences ſur l'élaſticité, & ſur la compreſſion du fluide, que je n'avais qu' imparfaitement tenté comme je l'ai dit (*a*) & que j'ai taché de répéter ſoigneuſement, ſerviront avec l'annaliſe de quelqu' autres faits à mettre hors de doute ce que j'ai déja avancé; je paſſerai enſuite à faire voir que la force du fluide dépend principalement de la viteſſe avec laquelle il ſe développe; les expériences qui ſuivent rempliſſent la prémiere de ces vues.

2. Je formai le tube de comunication entre le flacon ou je mettais la poudre, & le récipient, de cinq cilindres de verre aſſés longs; celui qui tenait au flacon l'était même d'avantage, afin que le fluide pû ſe dilater dans un

(*a*) Voiés la notte * du mém. pag. 6.

plus grand espace sans trouver le moindre obstacle (*b*); je les garnis chacun d'un double filtre de gaze bien serrée, & j'en enduisis les quattre prémiers de bonne huile de tartre: je passai dans les tubes aussi du coton trempé dans la même huile, & je mis du sel de tartre pilé grossiérement sur le filtre de la piéce qui entrait dans le récipient; le baromètre recourbé finissait en forme d'entonnoir vers la partie qui comuniquait avec l'air extérieur, & l'autre extrémité entrait dans un petit cilindre qui tenait à un robinet, lequel passait dans le récipient en traversant la plattine de la machine pnéumatique. Toutes les jonctions furent soigneusement mastiquées, & j'opérai ensuite de la même maniére que dans l'expérience (3. du mém.): le mercure était presque à la hauteur de 27 pouces lorsque la poudre prit feu, en sorte qu'il ne serait resté dans ces cavités qu' $\frac{1}{2}$ pouce d'air environ, il baissa au prémier instant de dix à douze pouces, & après quelques oscillations qui diminuaient par dégrés le mercure commença à monter, & ne discontinua qu'après quelque tems; s'étant arrêté à un, ou à deux pouces plus bas qu'il n'était au moment que la poudre s'enflamma; je reconnus alors que le fluide avait aquis la température de l'air ambient, & je notai le point d'élévation à l'accoûtumée.

3. Je plaçai ensuite ce baromètre d'épreuve à côté d'un autre exactement construit suivant la métode donnée (com. pag. 16.) afin de pouvoir comparer les changemens, & estimer la cause des altérations qui pouvaient survenir; je le gardai ainsi durant ving-trois jours sans qu'il m'ait été possible de découvrir que ce baromètre eut souffert d'autres change-

(*b*) Il m'est toujours arrivé de voir briser mes vaisseaux lorsque le tube étant trop court, le filtre se trouvait prés du flacon, ou lorsque étant dans l'obligation de plier le tube, la courbure n'était pas assés eloignée du flacon. Mr. Halles dans son Appendice à la stat. des végét. nous apprend qu'il pris aussi cette précaution. pag. 341.

changemens que ceux qui dépandaient des variations de l'atmosphére: je crus enfin inutile de le garder plus long tems puisque je n'avais pas la moindre indication d'absorbtion, d'autant plus que Mr. Hauksbee nous apprend, comme je l'ai déja dit, que les $\frac{19}{20}$ dont il fait mention fûrent absorbés dans 18 jours sans avoir subit ensuite aucune variation. Le vingt-quatriéme jour pour déterminer les lois de la compressibilité de ce fluide j'ai versé à plusieurs reprises dans la jambe ouverte différentes quantités de vif argent, & ayant observé les diminutions de l'espace je trouvai que le degré de compression était précisément en raison des poids ajoutés (*c*).

4. La conclusion que j'ai tiré de mes expériences est sans contredit très-simple, & naturelle; & on doit acquiescer d'autant plus volontiers que tous les résultats concourent à la démontrer. Je suis pourtant d'avis que quoique l'air soit le grand agent qui produit les effets de la poudre, il exerce cependant dans cette rencontre au prémier instant une force plus expansive que s'il était parfaitement sec: car l'on sait qu'un air humide peut se dilater d'avantage, & qu'il se trouve en effet de l'humidité dans le salpêtre, ainsi que dans tous le sels cristallisés: il est pourtant clair, par ce que nous avons vû, que l'humidité n'a pas grande part dans les effets de la poudre, & ceci sera encore plus clairement prouvé dans la suite. Au reste quelque soit l'effet que peut produire l'humidité qui se développe d'une poudre donnée on ne saurait la déterminer précisément sans en connaitre exactement la quantité: on pourrait peut-être l'obtenir en brûlant cette poudre dans un flacon, qui fut ma-

(*c*) Je crois de devoir avertir ici que les colonnes de mercure que j'ai ajouté dans le tube susdit se trouvaient contenues dans l'espace cilindrique, de sorte que l'entonnoir que j'avais appliqué pour avoir une quantité suffisante de mercure, lorsque je faisais le vuide dans la jambe opposée, ne me servait en cette occasion que pour me faciliter les opérations.

maſtiqué à une file de balons ; on aurait alors cette quantité en entier par ſa condenſation. Je ne crois pas d'ailleurs qu'il y eut une méthode plus ſûre pour dénoüer cette queſtion ; car outre qu'il eſt fort difficile de ſavoir parfaitement combien chaque compoſant contient d'eau, quand même on en ſerait aſſûré, il ſerait encore queſtion de déterminer combien en retiennent les ſels neutres, que l'on trouve après l'inflammation ; ce n'eſt pas un point à negliger, puiſqu'on ſait que les ſels qui ſe criſtalliſent en contiennent une quantité conſidérable ; l'umidité donc qui ſe trouve dans les compoſans, ou dans la poudre même étant connue, on ne ſerait nullement illuminé ſur l'accraiſſement de la force expanſive qu'elle apporte à l'air.

5. Du reſte ſi l'eau que contient la poudre ſe développait en vapeurs dans le tems de l'inflammation, il eſt viſible que non ſeulement elle produirait toute ſeule les effets de la poudre, mais encore des bien plus grands, puiſque Mr. Muſchembroek a trouvé que l'eau qui ſe reſout en vapeurs a alors pour le moins une force onze fois plus grande qu'une égale quantité de (*d*) poudre ; une onziéme donc, c'eſt à dire une quantité bien petite de l'eau qui ſe trouve en effet dans la poudre, ſuffirait pour produire tous ſes effets, de façon que l'air n'y entrerait plus pour rien, ce qui eſt abſolument contraire à ce que j'ai fait voir & qui ſe trouve encore confirmé par l'autorité de pluſieurs Auteurs du prémier ordre.

6. Un Phyſicien renommé de notre tems prétend que l'air n'eſt pas ſuffiſant à produire tous les effets de la poudre je rapporterai ici ſes propres termes. *La* (*e*) *plûpart des Phyſiciens qui ont parlé de l'exploſion de la poudre ont attribué ce merveilleux effet uniquement à l'air qui s'y trouve comme incorporé par l'action des pilons, & à celui*

(*d*) Eſſai de phyſ. §. 873.
(*e*) Leçons de phyſ. expérim.

celui qui remplit les petits espaces, que les grains rassemblés comprennent entr' eux . . . . Ces raisonnemens doivent sans doute entrer dans l' explication des effets de la poudre enflammée, & je n' ai garde de les contester : mais je ne les crois pas suffisans, & je pense qu' il faut y en ajouter quelqu' autre &c. Je tenterai de développer les raisons qu' il apporte en les comparant aux autorités sur lesquelles il les appuye. Quant aux vapeurs qu'il associe à l' air auxquelles il attribue la vertu d'avoir contribué à faire baisser l' eau dans le tube de Mr. Bernoulli comme on peut le voir par ses propres expressions. *N' est-on pas tenté de croire, que dans le tuyau de Mr. Bernoulli il reste après l' inflammation quelque vapeur qui augmente un peu le volume de l' air avec lequel il se mêle, & qui fait baisser la surface de l' eau ?* quelles qu' elles soient, il suffit d' observer que ce grand Géométre n' ayant déterminé cet abbaissement que quatre heures après le refroidissement du fluide (*f*) on ne peut plus emprunter le secours d' aucune espéce de vapeur pour rendre raison du fait ; car il ne nous est pas encore donné de en connaître d' aucune sorte qui n' aquiére dans

---

(*f*) Mr. Bernoulli nous aprend qu' ayant mis le feu dans un tube au moyen d' un miroir ardent, à quattre grains de poudre, l' air qui s'en développa chassa l' eau hors du tuyau, après quoi elle remonta jusqu' à ce que le fluide eut acquis la température de l' air ambient, & s' arrêta ensuite trois ou quattre heures après; il mesura alors l'espace occupé par le fluide, & il le trouva capable de contenir 200 de ces grains, ce fait, & quelque réflexions qu' il y ajoute, lui font déterminer l' air contenu dans la poudre cent fois plus dense qu' il est dans son état naturel.

On peut remarquer en prémier lieu qu' il fait sentir, qu' à l' occasion de l' explosion l' eau fut poussée avec tant de violence que si le tube n' avait pas été bien long, non seulement l' eau, mais l' air même en aurait été entiérement chassé. *Adeo ut nonnunquam, nisi portio tubi sit satis longa, per orificium, non solum omnis aqua, sed aër expelli possit*. On peut noter en second lieu que Mr. Bernoulli n' a donné que l' espace absolu de quattre heures après que l' eau s'était arrêtée, ou comme il dit, après le réfroidissement du fluide, & qu' il ne tient aucun compte de l' absorbtion des vapeurs sulfureuses pendant ce tems. *Proinde res ex voto successit; ideoque machinam immutatam in priorem locum temperatum transtulimus.*

dans un auſſi long eſpace de tems ſa condenſation naturelle, lorſque la cauſe qui avait produit ſa dilatation a entiérement ceſſé.

7. Quoique cet Illuſtre Auteur ait cherché par là de donner une explication du réſultat que Mr. Bernoulli rapporte dans ſa diſſertation *De effervescentia*, *& fermentatione*, inſérée dans le pr. Volume de ſes oeuvres à la pag. 35., on voit cependant qu'il a quelque doute ſur cette expérience comme ſes paroles ſemblent l'indiquer. *Je ſais bien* dit-il *que Mr. Bernoulli cité par Varignon ayant mis le feu &c.* (g) . . . . *& je conviens que cette induction s'il n'y a rien à rabattre donne beaucoup de force à l'opinion de ceux qui attribuent à l'air ſeul les grands effets de la poudre. Mais comment accorder cette expérience avec celles de Mr. Halles, d'ou il conclut avec toutes les apparences de vérité, que les matiéres ſulfureuſes que l'on brûle abſorbent l'air*. Il eſt pourtant ſûr que l'eſpace des deuxcent grains n'eſt pas exagéré, & qu'il eſt au contraire fort au deſſous de ce qu'il aurait été ſans l'abſorbtion des vapeurs ſulfureuſes, mais l'on voit aſſés que ce n'eſt qu'en conſéquence de la perſuaſion ou il était par ſa Théorie *a priori*, que *l'air ne ſuffit pas &c.* qu'il a avancé, que *dans le tuyau de Mr. Bernoulli* il reſtait *après l'inflammation quelque vapeur qui* augmentait *le volume de l'air &c.* & qu'il trouve de la difficulté à accorder cette expérience avec celles des Mr. Halles, il me parait cependant qu'elle ne porte pas coup à celles ci, à moins que l'on ne craie que Mr.

ſtulimus, ubi aquam in tubo ſenſim rurſum aſcendere obſervavimus, nimirum ob duplicem cauſam, tum ob translationem ex loco calidiori in frigidorem, tum ob ſubito incenſum ignem iterum extinctum, tamdiu, inquam, aſcendit aqua, donec tota machina refriguiſſet, & priſtinum ſtatum, induiſſet; tum demum amplius non aſcendit, ſed quievit, etiam per tres, vel quatuor horas, quamdiu in iſto ſtatu permittebamus; ſic itaque advertimus, non ad priorem terminum uſque aſcendiſſe, ſed notabiliter infra limitem poſuiſſe . . . . . . , ſed prout judicavimus ducenta granula pulveris pyri vix adimpleviſſent ſpatium.

(g) Voiés la note ci devant.

Mr. Halles n'ait voulu démontrer que les vapeurs ſulfureuſes ont la proprieté de fixer, ou d'abſorber dans ce peu de tems preſque tout l'air d'un tube quelconque, ce qui ne ſerait pas l'intention de ce célebre Anglais (& c'eſt ce dont je n'oſerais ſoupçonner le ſavant Auteur dont je parle). Car dans la Statique des végétaux il fait voir que l'air eſt abſorbé par ces ſortes de vapeurs (*h*): qu'il ne l'eſt que fort lentement, de ſorte qu'elles ont cette vertu pendant pluſieurs jours (*i*): que dans les prémiers tems elles ont plus d'action que dans la ſuite, comme le remarque Mr. Hauksbée (k): qu'elles ne peuvent enfin abſorber tout l'air contenu dans l'eſpace ou elles ſont renfermées (*l*); il parle enſuite de la grande quantité d'air qui ſort du ſalpêtre, & en conſéquence il ne doute point que le fluide élaſtique

(*h*) Exp. 76. pag. 173.
(*i*) Ibid.
(k) Mr. Hauksbee ayant brûlé de la poudre dont le poid était d'un grain dans un tuiau, où il avait obſervé par l'abaiſſement de l'eau que la quantité du fluide géneré occupait au prémier inſtant 222 fois le prémier volume, il remarqua que dans deux heures de là, l'eau était remontée de $\frac{4}{20}$ de l'eſpace abandonné, & que deux heures encore après elle était $\frac{5}{20}$ de plus au deſſus. Hors il eſt évident que cette aſcenſion de l'eau ne peut pas ſeulement dépendre du refroidiſſement du fluide, & de la condenſation des vapeurs aqueuſes comme parait le ſoupçonner l'Auteur de cette expérience: car comment pourrait-on penſer qu'un peu de ce fluide ſi rare ait pû rétarder non ſeulement quelques heures, mais bien des journées avant que d'avoir acquis la température de l'atmoſphere, puiſque l'eau continua à monter pendant dix-huit jours, & qu'il n'y reſta plus qu' $\frac{8}{20}$ après ce tems qui n'ai plus changé? Les expériences de Mr. Halles, & celles que j'ai fait moi même font voir qu'une auſſi longue abſorbtion n'eſt düe qu'aux vapeurs acides & ſulfureuſes, & puiſqu'on peut croire ſans hazarder que dans une heure de tems, l'action de la chaleur, & des vapeurs aqueuſes ait entierement ceſſé, il faut convenir que la diminution du fluide dans ce tems apportée par trois différentes cauſes, c'eſt à dire par la condenſation des vapeurs, par celle de l'air, & enfin par l'abſorbtion n'égalant que $\frac{2}{20}$, ou ſoit $\frac{1}{10}$ du fluide géneré, le vapeurs aqueuſes ſur tout n'ayent pas cette grande vertu qu'on leur attribue.
(*l*) Pag. 202.

ſtique de la poudre ne ſoit de l'air commun (*m*): cet air cependant doit être conſidérablement condenſé, puiſque le même Mr. Halles par la diſtillation qu'il a fait du ſalpêtre a trouvé que l'air qui en eſt géneré occupait un volume cent quattre vingt-fois le prémier (*n*).

8. On peut auſſi examiner à cette occaſion le ſentiment d'un Phyſicien qui dans le quatriéme tome de l'Accadémie de Bologne a donné une diſſertation ſur ce ſujet; cet Auteur, dont le travail montre d'ailleurs aſſés d'érudition, entreprend de faire voir par un enchainement d'argumens, qu'il faut avoir recours aux vapeurs aqueuſes pour obtenir l'immenſe raréfaction du fluide, & il prétend que l'air n'eſt pas ſuffiſant, comme on peut le voir par le précis de ſon ſentiment que je vais expoſer. *Mr. Bernoulli* dit-il *nous aprend que l'eſpace abandonné par l'eau aurait pû contenir deux cent des grains qu'il avoit employés, donc en diviſant par 4 qui était le nombre des grains dont il ſe ſervit, l'on aura la denſité de l'air en raiſon de 50 par grain, or en ſuppôſant une chaleur égale à celle de l'huile bouillante, le volume du fluide rareſié, ſera 250 fois plus grand que celui de la poudre; mais Mr. Ammontons, Belidor, & moi même*, continue-t-il, *nous avons trouvé que la flamme de la poudre ſe dilate dans un eſpace 4 ou 5000 fois plus grand que l'eſpace de la poudre, donc, pour que l'air pût ſe dilater dans un auſſi grand eſpace, il faudrait que le degré de chaleur néceſſaire fût à celui de l'huile bouillante comme 16 : 1 ce qui n'étant pas probable, il faut donc avoir recours à l'eau qui eſt dans le ſalpêtre, & qui ſe convertit en vapeurs en même tems que la poudre s'enflamme.*

9. En prémier lieu je ne ſaurais penſer que la force, ou l'activité de la poudre dépende du volume de la flamme, ni qu'on puiſſe la méſurer par là, étant très-naturel que dans un fluide composé de parties inflammables, & de parties

(*m*) Pag. 237.
(*n*) Exp. 72. pag. 159.

parties actives, ces dernieres ne se dilatent pas dans un volume aussi grand que la flamme qui émane des autres : en effet il est évident que la force du fluide doit être déterminée par l'espace qu'il occupe dans son expansion, en vertu de laquelle il chasse les obstacles qui se présentent, & non pas par le volume qu'acquiert la flamme dans cet instant, puisqu'il est certain que la prémiere dépend entiérement des parties actives du fluide, sans que l'on puisse porter le même jugement par rapport à l'autre.

10. Notre Auteur n'a pas non plus observé que dans le tube de Mr. Bernoulli il faut avoir égard à l'air qui est absorbé par les vapeurs sulfureuses; or en supposant même que ce soit le refroidissement de l'air humide, qui ait seul contribué dans la prémiere heure à l'ascension de l'eau dans le tube, & que ces vapeurs sulfureuses n'y entrent pour rien, de façon que sans cela le fluide ne se serait dilaté que dans $\frac{18}{20}$; l'on ne pourra cependant pas se dispenser de leur attribuer les changemens arrivés dans les trois heures suivantes: or ces changemens, comme je l'ai ci devant observé (not. k) montent à 7 autres vingtiémes de l'espace résidu, de sorte que dans le tube il ne pouvait plus rester alors que $\frac{11}{20}$ de l'air generé (ibid.), & comme cet air qui restait, était égal à cinquante fois le volume de la poudre, donc trois heures auparavant le volume du fluide generé devait être pour le moins 81 fois plus grand que le volume de la poudre.

11. Ce résultat cependant ne saurait convenir avec celui que Mr. Hauksbee nous donne, quand même nous tiendrions encore compte de la prémiere heure, car nous n'aurions qu'un volume 90 fois plus grand, tandis que le susdit Auteur le trouve de 222, mais on voit assés que Mr. Bernoulli n'a pas prétendu donner une mesure exa-

ete du fluide, mais seulement une ingénieuse maniére de le déterminer; car par ce que nous avons vu ci-devant (not. *f*) il a crû que l'ascension de l'eau avait été causée par le transport de la machine d'un endroit à un autre qui était moins chaud, & par la prompte extinction du feu; c'est pourquoi il fait observer que l'eau ne cessa de monter que lorsque le fluide eut acquis la temperature de l'atmosphere sans pourtant nous faire savoir le tems que ce fluide employe à se refroidir, il nous dit seulement avoir observé la hauteur de l'eau trois ou quatre heures après qu'elle fut tranquille; mais c'est là une détermination bien vague, parceque l'on sait que l'eau dans l'expérience de Mr. Hauksbee continua encore à monter pendant 18 jours compris le tems de son refroidissement: & cela eu égard a l'absorbtion de l'air causée par les vapeurs sulfureuses, de sorte que l'on ne peut pas savoir le tems qui s'écoula depuis l'inflammation jusqu'à celui où Mr. Bernoulli fit son observation, ni par conséquent faire entrer en compte l'absorbtion qui se fit dans ce tems là.

12. Pour en revenir à l'Auteur ci devant cité (8): il détermine la densité absolue de l'air dans chaque grain de poudre par rapport à celle de l'air commun comme 50 : 1. parceque l'expansion du fluide dans le tube de Mr. Bernoulli était au tems de l'observation dans la même raison à l'égard du volume de la poudre; outre les reflexions que j'ai fait, par lesquelles on peut facilement appercevoir l'inconséquence de ce raisonnement, il faudrait supposer encore que tout le volume de la poudre consista dans un égal volume d'air pur condensé, qui cependant comme nous l'apprend Mr. Halles n'y entre que pour la huitiéme partie, le reste étant de parties inflammables, & grossiéres (*o*): de

(*o*) Mr. Halles à la vérité ne dit cela qu'en parlant du salpêtre, exp. 72. pag. 159. mais comme l'air de la poudre n'est produit que par la décomposition de cette substance, & que les deux autres n'en fournissent point, ou du moins

de plus l'on doit prendre en considération les intervalles qui sont entre les grains, & dont la somme en rend le volume absolu moindre d'un tiers.

13. Ensuite de toutes ces raisons, & de celles (11) qui me font préférer l'expérience de Mr. Hauksbee, ne s'agissant point d'ailleurs d'introduire ipotéthiquement l'action d'une chaleur sujete jusqu'a présent a plusieurs déterminations arbitraires, je remarque en prémier lieu que l'air géneré à l'occasion de l'inflammation occupait un espace 222 fois plus grand que le volume de la poudre; or en retranchant la $\frac{1}{10}$ de l'espace qui avait été remplacé par l'eau dans la prémiere heure, pour être assurés que la chaleur de l'air n'y a plus aucune part, nous aurons le volume du fluide reduit à la température de l'air ambient environ 200 fois plus grand que celui de la poudre : en second lieu comme ce volume est moindre d'un tiers (12), celui du fluide sera par conséquent au moins 266 fois plus grand, & puisque l'air ne faisait que une huitiéme partie de la poudre (12) donc le volume du fluide était pour le moins 2128 fois plus grand que celui qu'il occupait dans la poudre avant l'inflammation, d'où il en vient enfin que l'air dans chaque grain, ou pour mieux dire dans la poudre employée, avait cette densité; ce qui est fort éloigné de ce que prétend l'Auteur dont j'ai rapporté le sentiment (8).

14. D'après tout ce que je viens de dire on peut voir clairement que les Théories purement speculatives, & établies

a priori

moins si peu qu'on ne s'en apperçoit pas assés sensiblement, j'ai crû de pouvoir me servir de cette lumiére par rapport à la poudre, & cela d'autant plus que le salpêtre ne faisant que les $\frac{7}{8}$ de la meilleure poudre on n'aurait à ce prix que la $\frac{1}{8}$ des $\frac{7}{8}$ &c.

a priori sur de principes éloignés sans le secours d'un enchainement d'expériences qui en appuyent le sistême, sont fort suiettes à caution, & c'est là un avvertissement que nous donnent les Physiciens du prémier ordre, & que j'ai táché de suivre autant qu'il m'à été possible: *en fait de Physique*, dit Mr. de Buffon, *on doit rechercher autant les expériences, que l'on doit craindre les sistêmes, & la connoissance des effets*, dit-il, *nous conduira insensiblement à celle des causes, & l'on ne tombera plus dans les absurdités, qui semblent les caractériser*: il est vrai qu'il n'en faut pas non plus abuser, & pour cela il avertit que l'on doit *en amasser jusqu'à ce que nous soyons instruits*.

15. Mr. Daniel Bernoulli apporte encore une difficulté qui est sans doute plus réelle, & qui parait même insurmontable au prémier aspect. Voici en quoi elle consiste.

Ce savant Géomètre ayant calculé par les gravités spécifiques connues, de l'air, & de la poudre, la quantité d'air qui pouvait y être contenu, a trouvé que quand même on voudrait la supposer toute d'air, l'elasticité de celui-ci ne serait jamais capable de produire la force que nous y observons. D'où il conclud qu'il faut, ou admettre dans la poudre un autre principe plus actif, que l'air, ou bien supposer que sa force élastique augmente en ce cas dans une raison plus grande que celle des condensations.

16. L'on pourrait à la vérité éluder entiérement cette difficulté en accordant à Mr. Bernoulli cette derniére hypotése, l'expérience nous apprend en effet que lorsque la densité de l'air est seulement quadruple de la naturelle, la condensation augmente en moindre raison que les poids comprimans; d'où l'on a tout lieu de croire, que cette raison ira toujours en diminuant de plus en plus dans les plus grandes condensations. Mais quoique l'on ne doive pas exclure absolument cette raison, on peut cependant y en ajouter un autre qui n'est pas moins digne de considération

tion c'est-à dire, que puisque l'air contenu dans la poudre est mêlé avec des substances hétérogênes, il pourrait bien avoir une gravité spécifique plus grande que celles-ci, & par conséquent que la poudre même, & dans ce cas l'excès de condensation pourrait en quelque façon compenser la moindre quantité qu'il y en a, en effet nous avons trouvé *a posteriori* que l'air de la poudre est aumoins 2128 fois plus dense que l'air naturel, & au contraire selon le calcul de Mr. Bernoulli il ne pouvait avoir tout au plus, qu'une densité mille fois plus grande.

17. De la réfléxion proposée il parait que l'on peut déduire la véritable raison de cette différence; Mr. Bernoulli a déterminé la densité de l'air de la poudre 1000 fois plus grande que la naturelle, ensuite de ce qu'il a posé la gravité spécifique de la poudre égale à celle de l'eau; nous verrons dans la suite que l'air de la poudre n'est pas contenu indistinctément dans chacun de ses composans, mais qu'il se trouve dans le salpêtre; or la gravité spécifique de ce sel est plus-que double de celle de l'eau, & par conséquent la détermination de celle de la poudre assignée par cet Illustre Mathématicien est moindre de plus de la moitié de ce qu'elle est en effet; il n'est pas extraordinaire par conséquent que l'air soit beaucoup plus condensé qu'il ne l'a supposé: La plus grande densité enfin de l'air dans la poudre, & la plus grande raison selon laquelle cet air si fort condensé augmente son élasticité, peuvent fournir une solution de la difficulté proposée par ce Savant.

18. Je ne saurais convenir non plus avec l'Auteur Italien sur ce qu'il avance dans ce même mémoire que dans les opérations de la poudre, on condense de l'air sans s'en appercevoir, car selon cette opinion il s'ensuivrait que les substances étant seulement broyées ensemble ne devraient point produire autant de fluide que si on en grainait une égale quan-

quantité, cependant soit que les matiéres ne soient que broyées, ou qu' étant grainées on les pile, & on les presse finement, la quantité du fluide ne change pas du moins asses sensiblement pour s' en apperçevoir: l' air enfin à mon avis se trouve dans les parties intimes. Quant à ce que ces deux Savans (6. 8.) nous disent par rapport à l'inflammation de la poudre dans le vuide, je ne crois pas d' être obligé d' en parler plus au long ici, après ce qu' en ont dit de grands Hommes, & ce que j' ai exposé moi même dans le mémoire précédent.

19. Il est inutile de pousser plus loin ces petites discussions, je passerai maintenant à examiner les proprietés, & les fonctions particulières de chacun des composans de la poudre; mais comme l' on ne saurait parvenir, le plus souvent à découvrir la raison, & le rapport des phénomênes, sans combiner les effets produits par des principes qui aient entr' eux quelque analogie, j' ai crû devoir en comparer quelques uns selon les combinaisons qui m' ont paru les plus propres à cet effet.

20. Le salpêtre est un sel moyen, qui a entr' autres propriétés celle de se décomposer par l' attouchement du phlogistique auquel l' acide qui s' en sépare, s' unit intimément, ainsi qu' il est universellement reconnu en Chimie; & je ferai voir dans la suite que c' est en conséquence de cette manœuvre que se produisent les effets de la poudre. Mrs. Boyle, Halles, Muschembroek, & plusieurs autres Physiciens ont réconnu qu' il se développe un fluide élastique du salpêtre, lorsqu' il se décompose, ils ont même taché d' en déterminer la quantité, & presque tous le tiennent pour de l' air naturel; Mr. Halles entr' autres n' en doute pas, (p) Mr. Boyle pour s' assûrer si l'air était nécessaire pour la cristallisation de ce sel éssaya de combiner de l' esprit de nitre avec du sel de tartre dans une phiole vuide

(p) Stat. des végé.

vuide d'air (q), & n'ayant point vû ce mélange tomber en cristaux après un certain tems, il conclut de là très-judicieusement que l'air y était nécessaire.

21. On observe à l'occasion de l'effervescence qui se fait par le mêlange de ces deux substances, en le pratiquant dans une vase fermé que le baromêtre descend après quoi il remonte, & se rend toujours à niveau, d'où l'on peut conclure que dans les prémiers tems il se développe beaucoup d'air, & qu'il se réabsorbe ensuite; de façon que l'on pourrait démander, si ce n'est point les parties des matiéres qui étant dans un violent mouvement pour s'unir réciproquement, excitent une chaleur qui communique à l'air la vertu de se dégager de dedans ces mêmes matiéres, & si ce n'est point dans le tems que commence l'évaporation qu'il s'introduit de nouveau? il est vrai qu'on pourrait douter que la chaleur qui est produit par le mélange des matiéres cause la descente du mercure, par la dilatation qu'elle procure à l'air, laquelle cessant, l'oblige de remonter.

22. Ce sont deux points trop délicats pour chercher de les décider sans le secours d'une longue suite d'expériences guidées par les raisonnemens les plus éclairés, je me contenterai en attendant de suivre l'opinion commune des Physiciens, & d'en apporter quelque raison plausible me réservant de traiter ces matiéres plus amplement une autre fois, d'autant plus que je me flatte d'avoir le plaisir de lire ce que l'Auteur dont j'ai exposé le sentiment (8) promet de donner, & de profiter de ses découvertes pour mieux réüssir dans mon entreprise.

23. La descente du mercure dans l'eau est très-rapide, la derniére même à cause de sa moindre gravité spécifique en est chassée du Siphon par reprises, après les prémiers momens il se fait des oscillations, & enfin le liquide se rend

(q) Op. omn. Tom. 2.

rend à niveau dans les deux jambes, mais comme il se passe un tems considérable avant que le liquide se soit rendu à niveau, il parait que nous devons plutôt penser que c'est de l'air développé, car il n'est pas probable qu'il fallut autant de tems à l'air du récipient pour se remettre dans son prémier état, & qu'il peut se faire que l'absorbtion de l'air géneré soit plus difficile, & dure plus long tems, comme nous en avons des exemples dans celle qui se fait par les vapeurs sulfureuses, & même par la poudre brulée, laquelle selon ce que nous avons vû dûre pendant plusieurs jours; (*r*) enfin dans les expériences qui j'ai fait avec les vases soigneusemeut mastiqués je n'ai jamais trouvé qu'une partie du mélange reduite en sel (*f*), & encore après long tems, ayant ensuite exposé à l'air le reste, qui était encore liquide il s'est aussi transformé en sel, & j'ai toujours trouvé au fond du vase dans lequel j'avais placé celui ou dévaient se méler les substances, une quantité d'humidité qui ne peut-être à mon avis que les vapeurs condensées.

24. Cet air qui sort ainsi, lorsque ces deux liquides sont mélés ensemble ne doit différer de celui de la poudre à Canon, qu'en ce qu'il ne se trouve point mélé avec de vapeurs sulfureuses, & par cette même raison si l'extinction du feu ne dépend que de la mauvaise nature de ces sortes d'exhalaisons, la flamme ne devrait rien souffrir, c'est cependant ce qui n'arrive pas, car un flambeau allumé étant introduit dans un vase, ou ces deux liquides ayent été combinés, s'éteint dans le moment, c'est un phénomene des plus singuliers, je m'en suis cependant assûré par plusieurs expériences réiterées.

25. Ce phénomène ne paroit qu'une conséquence de la Théorie que nous avons donné sur l'extinction du feu, & de la flamme dans des lieux clos (com. pag. 22.); car l'air

(*r*) Voi. la not. k.

(*f*) Je crois que l'on me dispensera de donner le manuel des expériences, ils sont trop aisés a être imaginés.

l' air qui est chassé des substances, & celui qui est dans le vase souffrent des altérations causées par la chaleur excitée ensuite de la mixtion de ces liquides, comme s' il passait autour d' un corps échauffé à un égal degré de chaleur, ou plus encore que si on le lui communiquait par un feu extérieur d' égale intensité.

28. Il n' est par conséquent pas extraordinaire que Mr. Muschembroek n' aie pû entrétenir la flamme dans les airs *factices*, puisque s' étant servi à peu près de la méthode de Mr. Halles pour se les procurer, leurs procédés dépendent tous de ce principe. Ceci est encore confirmé par l' expérience que j' ai fait dans cette vûe; je combinai dans un récipient fermé (de la même maniére que j' ai fait pour le nitre regénéré) du vinaigre distillé avec de l' esprit de sel ammoniac, (*t*) quelque tems après l'effervescence, j'introduisis le flambeau allumé, & il ne me fut pas possible de connaître qu' il eut souffert la moindre altération.

27. Il n' est pas douteux que l' air dévéloppé de quelque corps que ce soit, par l' action du feu, ou par une chaleur intestine, ne sert aucunement à la conservation de la flamme, & du feu, & que les moiens dont on se sert per rendre ces fluides propres à la respiration des animaux, & à conserver leur élasticité, ne sont d' aucune utilité pour entretenir le feu (*u*) cependant en conséquence de la Théorie établie, que la chaleur endommage tellement l' air qu' il ne peut acquerir ses proprietés sans se rénouveller, à moins qu' on ne lui fasse subir par le moyen de la glace un froid violent, & même pendant plusieurs heures, j' ai tenté cet expédient sur les fluides, & m' étant procuré une quantité de fluide élastique de la poudre dans un vase con-

 venable

(*t*) Le mélange de l' esprit de nitre avec celui d' Ammoniac fait un effervescence que l' on dit froide, en effet elle ne manifeste aucune chaleur sensible.

(*u*) Comme on peut le voir au long dans les *comm. pag.* 22.

venable pour l'éprouver, je començai par introduire un flambeau allumé dans ce fluide non purgé, mais à peine en eut-il aproché qu'il fût éteint, je fermai aussitôt le trou par le moyen d'une platine bien aiustée, & j'entourai le vase de glace sur laquelle je mis du sel ammoniac, j'eus soin ensuite de faire ajouter à propos de la glace, & du sel, & après environ 12 heures, j'ouvris la platine sans exciter le moindre mouvement, & j'introduisis ensuite le flambeau allumé qui se conserva aussi bien que s'il eut été dans l'air commun. Des pareilles expériences faites sur l'air corrompu par l'effervescence du sel de tartre avec l'esprit de nitre donnérent les mémes résultats (*v*).

28. De tout ce que je viens de dire, il est clair que les moyens propres pour rendre à l'air la propriété d'être constamment élastique, & de servir à la respiration des animaux, ne peuvent pas réussir à lui rendre aussi celle d'entrétenir le feu, parceque les fumées, les exhalaisons, & les vapeurs endommagent les deux prémieres, & la chaleur détruit celle-ci; mais comme ces causes sont réunies dans l'inflammation de la poudre, ainsi tout ces caractéres de l'air doivent nécessairement souffrir (*x*) toutes ces altérations.

29. Après avoir établi ce principe universel dans le plein j'ai voulu examiner les effets, qui surviendraient en tirant une

(*v*) Dans le mémoire précédent j'ai mis sous un point de vüe le plus clair qu'il m'a été possible les raisons pourquoi le fluide élastique de la poudre, quoiqu'il soit de l'air pur, ne peut cependant pas être propre à entretenir le feu; elles suffisaient toutes seules à détruire la seconde objection du Célébre Mr. Musschembroek, & à donner plus de poids à mon sentiment que j'avais appuyé d'un nombre de faits, mais comme il nous est réüssi de jetter les fondemens d'une Théorie sur cet importante partie de la Physique, & que ne nous étant pas contenté d'avoir démélé la véritable cause de la dépravation de l'air par rapport à la nourriture de la flamme dans des lieux clos, nous avons trouvés des moyens propres à lui rendre cette vertu, j'ai crû nécessaire de tenter des expériences, par lesquelles je pusse confirmer de plus en plus ce que j'avais dit, d'autans plus que le mobile de nos recherches sur ce point intéréssant, avait été celui de décider la difficulté de l'Auteur mentioné.

(*x*) Cet article a été traité plus au long dans le *comm. pag.* 33.

une partie de l'air du récipient, à cet effet je disposai selon la méthode dont se servent les Physiciens une petite phiole qui contenait de l'esprit de nitre, ensorte qu'on pouvait par le moyen d'une verge, qui passait à travers le sommet du récipient, faire verser le liquide dans un vase où j'avais mis de l'huile de tartre, sans introduire de l'air: je pompai à peu près la moitié de l'air, & après cela je procurai de saturer le mélange ; la mixtion se fit avec une effervescence extraordinaire, de sorte qu'une partie du mélange se répandit sur la platine avec un grand bouillonement, les oscillations suivirent à l'ordinaire, & après que le mouvement eut cessé, le mercure qui était resté suspendu dans la jambe exposée à l'air commença à remonter dans l'opposée, & s'arrèta ensuite à peu près à la même hauteur qu'il était avant la mixtion, je laissai l'appareil pendant long tems, & n'étant survenu aucun changement au mercure, j'observai que le sel n'était formé que çà & là en très petite quantité, j'exposai à l'air cette mixtion, & le sel se forma.

Je répétai deux fois cette expérience pour y introduire le flambeau qui s'y conserva allumé, mais on en voit assés la raison ; c'est qu'en ouvrant le trou de la platine il s'introduisit beaucoup d'air commun & frais, qui servit à remplacer celui qui manquait.

31. L'on voit par tout ce que je viens de rapporter qu'il est très naturel qu'il se developpe de l'air en mêlant les deux liquides, & qu'il soit ensuite entiérement réabsorbé ; que le salpêtre, qui ne différe du nitre régeneré que parcequ'il est naturel, contient une grande quantité d'air ; en conséquence de ces notions d'ailleurs confirmées par un infinité d'autres expériences, que les Physiciens ont fait, je cherchai de m'assurer si le salpêtre a par lui même la proprieté expansive, & je fis l'expérience, de la maniére, que je vais décrire.

Je

Je ſcellai hermétiquement dans une phiole de verre, du ſalpêtre, la quantité du ſel occupait environ $\frac{1}{3}$ de la capacité : je la mis enſuite ſur le feu que j'augmentai graduellement, enſorte que l'air ſe développait peu à peu ſans ſouffrir une grande raréfaction au commencement de l'opération, & ſe trouvait enſuite très raréfié, lorſque ce qui reſtait était contraint de ſe déployer ; aprés cinq à ſix minutes la phiole ſe briſa avec quelque détonnement ; m'étant déterminé à la répéter, je jugeai à propos de ſceller en même tems un autre phiole avec un bouchon de liége pouſsé à force, & bien battu, & après l'avoir miſe ſur les charbons en même tems qu'un autre fermée à la lampe, elle força le bouchon à un hauteur aſsès conſidérable, & il tomba à trois pieds loin du rechaud quelque tems avant que l'autre éclata.

33. Il eſt bon de remarquer que lorſque le bouchon fut loin, il ne ſortit rien du ſalpêtre qui était reſté liquide au bas de la phiole ſans un grand bouillonement d'où il s'enſuit que le ſalpêtre a la propriété de forcer les obſtacles qui le retiennent, lorſque par le moyen du feu il peut dégager l'air qu'il contient, quoiqu'il ne s'enflamme pas pour autant.

34. Le ſucre a auſſi cette vertu, mais elle eſt moins ſenſible ; je l'aſſujettis aux mêmes expériences, & quoique il ne la manifeſte pas dans un tems auſſi court, ni avec autant de violence il ne laiſſe pas de briſer la phiole, & de chaſſer le bouchon. Il ne ſerait peut-être pas hors de propos d'examiner tous les ſels eſſentiels ; mais je réſerve cet examen à un autre tems.

35. Le ſouffre contient un acide vitriolique, & une matiére phlogiſtique, il a un nombre de propriétés qui nous ſont connues. Le Célébre Mr. Stahl s'eſt diſtingué dans l'analiſe qu'il en a fait, Mrs. Halles, Muſchembroek, &

après

après eux bien d'autres Physiciens sont d'avis que les vapeurs du souffre brûlé absorbent l'air.

36. Ces deux grands Hommes on décidé ce fait d'après les expériences dont ils se sont servis, mais comme elles ne sont pas tout à fait décisives, parceque le souffre étant allumé hors du récipient donne lieu à la raréfaction de l'air qui l'environne, & que lorsqu'il se refroidit, l'eau doit nécessairement monter considérablement (y), j'ai jugé a propos de lui mettre le feu avec un miroir ardent, & dés qu'il eut discontinué de brûler, je le laissai durant deux jours entiers, & j'ai observé que le mercure monta sensiblement au dessus du niveau environ $\frac{2}{7}$ de ligne: cette ascension cependant se fit dans moins de quatre heures de tems; j'ai remarqué aussi que durant l'inflammation du souffre le mercure baissait dans le siphon, ce qui m'avait fait croire qu'il se développait de l'air, mais ayant eu soin de mettre le flacon à l'abris des rayons du soleil, ne laissant à découvert que ce qui était dardé par le foyer du miroir, j'ai vû une grande différence dans l'abbaissement, que je crois d'autant plus causé par la raréfaction, qu'en le plongeant dans de l'eau qui avait aquis la température de l'air ambient, le liquide rémonta assés visiblement jusqu'au niveau sans discontinuer.

37. Le charbon est la troisiéme substance qui entre dans la composition ordinaire de la poudre à Canon; il est très-porreux, & on prétend que c'est ce qui lui donne la couleur brune que l'on lui voit, & un Célébre Physicien (a) a observé que c'est en conséquence de cela qu'il prend feu aisément: il est composé de parties terrestres, & de parties crasses, ou phlogistiques. Cette matiére ne nous fournit pas

(y) Stat. des végét.
(z) Boher. chaem.

pas des réflexions plus particuliéres. Je m'en vais donner maintenant comme je l'avais promis un détail des résultats que j'ai eu de plusieurs mélanges que j'ai jugé à propos d'essayer.

38. On obtient une espéce de fusée en mettant deux parties égales de souffre, & de salpêtre dans un creuset qu'on expose ensuite au feu, ou dans un creuset enflammé.

39. En substituant du charbon au souffre il se fait une explosion, & une déflagration subite, si l'on jette les deux matières dans un creuset enflammé, ou que l'on fait dévenir rouge; cette déflagration est plus forte que la précédente.

40. Le souffre intimément broyé avec le charbon se consume plutôt que lorsqu'il est seul, si le charbon n'est pas réduit en poudre il s'envéloppe de la flamme du souffre sans pourtant s'embraser, & si ce charbon est en feu il s'éteint à mésure que le souffre se fond, & s'enflamme: si enfin on jette un charbon dans le souffre fondu la flamme de toute la surface l'entoure aussitôt presque en forme conique.

41. On parvient à un mélange des plus conditionnés pour la poudre en mettant 7 parties de Salpêtre, une de souffre, & une de charbon, cette combinaison nous ébauche tous les phénomènes de la poudre quoiqu'elle ne soit pas encore manufacturée.

42. Je crois ne devoir pas non plus passer sous silence, que la poudre s'enflamme dans quelqu'air infecté que ce soit, c'est ce que j'ai tâché de bien assûrer, & il m'est réussi d'enflammer de la poudre dans un endroit rempli de la fumée d'une chandéle, une autre fois dans un flacon rempli de vapeurs de poudre, & enfin dans un autre plein de vapeurs sulfureuses, il est vrai que dans les deux derniéres elle tarda plus long tems à s'enflammer apparemment parceque ces vapeurs avaient fixé une partie de l'air.

43. Un

43. Un mélange de ſouffre & de ſalpêtre étant moins facile à s' enflammer qu' un mélange de charbon, & de ſalpêtre, il me parait qu' on doit conclure de là que le phlogiſtique du charbon quitte plus facilement, & plus promptement les parties terreſtres auxquelles il eſt uni pour s' attâcher à l' acide nitreux & le faire détonner, que celui du ſouffre; parceque celui-ci ſe trouve déja rétenu par l' acide vitriolique avec lequel il a une grande affinité.

44. En conſidérant donc la plus grande facilité que le dernièr mélange en queſtion a de ſe décompoſer plus ſimultanéement, ce qui ne peut de moins de lui procurer plus de force, & faiſant enſuite attention aux déſavantages que le ſouffre apporte aux armes à feu, je ſuis porté à croire que la poudre que l' on férait ſans ſouffre, ne pourrait être que d' un très grand uſage dans pluſieurs occaſions (*a*).

45. Les effets de la poudre ſe manifeſtent donc en conſéquence de l' inflammation du ſouffre qui met enſuite en feu le charbon pilé lequel donnant de l' effort au feu, communique un plus grand dégrè de chaleur au Salpêtre qui eſt décompoſé par l' action du phlogiſtique auquel ſon acide s' uniſſant ſe diſſipe avec bruit, & ainſi en vertu de l'action, & de la réaction de l' air généré, & de l'ambient, le feu ſe communique aux grains, ce qui ſert à prouver auſſi, comme le démontre Mr. le Chev. D' Arci, (*b*) que l' inflammation de la poudre eſt ſucceſſive (*c*) ainſi que j' ai déja fait

obſerver

(*a*) Cette conjecture que je n' ai déduit, que des faits, se trouve confirmée par des expériences faites dans cette vue par un habile homme; il en donne un long détail dans l' Encyclopédie à l' article *feu artificiel*. Les eſſais qu' il a fait pour décider ce point paraiſſent aſſés déciſifs, de ſorte que je me diſpenſe volontiers de mettre au long ici les autres réflexions qui m' ont porté à jetter cette propoſition, on ſera ſatisfait de celles que l' on trouve à l' endroit cité.

(*b*) Mém. de l' Accad. des Scienc. de Paris ann. 1750.

(*c*) Preſque dans tous les calculs qu' on a établi pour déterminer la viteſſe d' un boulet chaſſé par la poudre hors du Canon, ou pour déterminer la force abſolue de la poudre, on a poſé que l' inflammation fut inſtantanée, parceque l' on n' avait pas tenté bien ſoigneuſement de s' en aſſûrer par l'expérience: d'où l' on peut inférer que ces calculs ne ſont pas irrépréhenſibles.

obferver (*d*) : il eft bon de remarquer ici en paffant que cette union ne peut fe faire que par la force ou vertu d'affinité, or il eft probable que l' air fe dégage auffi vite que l' acide fe diffipe, & que c' eft cette même force qui contraint les deux fubftances à s' unir réciproquement, qui en détermine le dégré.

46. Quoique le fucre ait la propriété de fe dilater comme nous avons vû (34), & de forcer en conféquence les obftacles qui s' oppofent à fon expanfion, il ne m' a cependant jamais donné aucune marque affûrée qu' il pû faire quelque explofion, quoique je l' euffe melé avec du fouffre, & du charbon felon plufieurs proportions : il ne faifait que fufer très-lentement, lorfqu' il prenait feu.

47. Les matiéres graffes, & huileufes, comme le fuif, la cire, les refines combinées avec le falpêtre produifent le même effet que fi l' on avait melé du charbon avec du falpêtre, & elles n' agiffent que lorfque le feu les a réduites en une efpéce de charbon : le camphre quoiqu' il foit auffi de la nature des matiéres précédentes, cependant comme il eft fi facile à s' enflammer, & qu' il ne peut pas changer comme les autres, il ne procure pas une déflagration auffi violente au falpêtre, car le mélange s' enflamme à une chaleur très-modique.

48. On voit clairement par ce que je viens de rapporter qu'il faut que les matiéres foient propres à être réduites en charbon pour déflagrer avec le falpêtre, c' eft à dire qu' elles puiffent fe dépouiller de l' eau, & des autres élémens par l' action du feu, & que le phlogiftique ne fe trouve plus uni qu' à des parties terreftres ; d' où il parait que les autres élémens ont la propriété de retenir le phlogiftique, ou celle d' empêcher qu'il agiffe, en effet nous avons vû que le fouffre dont le phlogiftique eft fortement retenu par l' acide vitriolique (43) fait une déflagration

(*d*) Voi. le mém. pag. 9. (14).

gration plus lente avec le salpêtre, que né fait le charbon (39).

49. Le sucre qui quoique mêle avec des matiéres grasses, ne fait aucune explosion non plus que plusieurs autres substances qui contiennent d'ailleurs une grande quantité d'air, ne serait-il peut-être pas, comme elles, incapable de déflagration, puisque il ne se trouve pas dans le melange une action d'affinité suffisante à les décomposer subitement, & par conséquent à donner un effort libre, & prompt à l'air qui est engagé, malgré l'action de la chaleur, & du feu? & quelques unes comme le camphre ne serait ce point; parcequ'étant trop faciles à s'enflammer, elles ne laissent pas le tems aux autres matiéres d'acquerir un dégré de chaleur suffisant pour se décomposer? car si l'on substitue le camphre au souffre dans la composition de la poudre, ce mélange a beaucoup moins de force que celui du souffre, & du salpêtre.

50. La poudre fulminante ayant beaucoup de rapport à la matiére que j'ai traité jusqu'à présent: je crois en devoir maintenant faire l'objet de mes recherches.

51. L'explosion de la poudre fulminante comme l'on sait, est accompagnée d'un détonnement très violent, & infiniment supérieur à celui de la poudre à Canon; on à de plus remarqué qu'à l'occasion de sa décomposition elle perce la cuillére de metal dans laquelle on l'expose au feu, de sorte que plusieurs Physiciens ont pensé que cette poudre avait une particuliére direction vers le bas: des autres, pour donner une explication du bruit horrible dont son explosion est suivie, ont crû que cet'étrange phénomène dépendait d'un plus grand développement de fluide: Mr. Halles cependant remarque très sensément que cet accraissement n'est pas causé par une plus grande quantité d'air qui se déploye, & il l'attribue à la fixité du sel de tartre, dont l'air ne peut se développer que par un très grand dégré de chaleur.

52. Sans m' arrêter à donner la description de toutes les expériences que j'ai fait, je rapporterai seulement ce qui m' en est constamment résulté.

I.

En mettant le feu à la poudre fulminante de la maniére que l'on le met à la poudre à Canon, elle ne fait que décrépiter saus aucun détonnement, & ce n' est qu' avec peine qu' elle s' enflamme.

I I.

Pour pouvoir se décomposer, elle doit prémiérement entrer en fusion, soit qu' elle soit en plein air, ou dans le vuide.

I I I.

Le fluide élastique qui en est produit a à peu prés les mémes caractéres que celui de la poudre à canon, il est pernicieux à la respiration, il ne conserve pas toute son élasticité, & n' entretient pas le feu; ne doit pas s'en étonner, j' ai fait voir ci devant, & dans le mem: pag: 11. & suiv: que les exhalaisons sulfureuses en sont la cause.

I V.

Ce mélange enfin qui détonne avec tant de violence dans l' air; qui se fait jour à travers une cuillére, ne fait aucun bruit dans le vuide, & ne brise pas seulement un flacon de verre le plus mince. J' ai fait cette expérience d'autant plus soigneusement qu' elle devait me fournir des grandes lumiéres; l' appareil fut des plus simple, un flacon ou j' avais mis de cette poudre était mastiqué à un long tuyau de verre, qui entrait dans un petit récipient muni d' une tube de baromêtre; aprés le vuide fait, indiqué par la hauteur de 27 pouces environ du mercure dans le tube, on plaça un rechaud plein de charbons en feu, aprés quelque tems la poudre se décomposa, & j' en fus avverti par la lumiére qui en émana; je ne quittai point le baromêtre de vuë, & la dépression du mercure fut très grande

au

au prémier instant, & diminua ensuite considérablement. Enfin au tems qu' il devait avoir aquis la températuture de l' air ambient, je trouvai un volume de fluide moindre que si ç' avait été de poudre à Canon, d' ou l' on peut conclure avec assûrance que ces grands effets ne dépendent pas d' un plus grand dévéloppement d' air.

52. Le phénomène dont j' ai fait mention ci devant de percer une cuillére, est donc celui sur le quel on s' est fondé pour attribuer à cette poudre la proprieté d' éxercer sa vertu élastique vers le bas: elle est cependant si surprenante qu' on ne saurait jamais imaginer en vertu de quoi les loix ordinaires de la nature seraient ici violées; c' est précisement ce qui m' a determiné à constater ce fait par les expériences avant que de m' y reposer.

53. J' ai commencé par dire (52. IV.) que dans l' expérience que je fis dans un flacon vuide d' air, il n' y eut aucun détonnement, & que le verre n' en a rien souffert: j' ai mis une autre fois de cette poudre entre deux lames minces, & concaves ensorte qu' elles en étaient remplies, je les liai ensemble, & les mis au milieu des charbons ardents, aprés quelque tems il se fit une détonnement horrible, & je ne trouvai plus que quelque petit reste des lames: mais pour m' assûrer encore d' avantage de ce fait je fis menager deux petites cuilleres, ensorte qu' en remplissant l' espace concave de poudre fulminante l' air ne pouvait s' y introduire, je les mis ensuite sur le feu ayant pris mes précautions pour observer sans risque dans quelque tems de là, la cuillére supériere fut chassée en haut avec une impétuosité étonnante, & celle d' en bas ne souffrit rien.

54. L' on voit évidemment par ces expériences premiérement que la force élastique de cette poudre est uniforme en tout sens, & on peut déduire en raprochant ce que

j'ai dit au commencement de ce paragraphe, que puisque les phénomènes qui se manifestent dans l'air n'ont plus lieu dans le vuide, il faut que la vitesse avec laquelle l'air se développe soit si subite, & si grande que l'air extérieur ne puisse avoir le tems de céder, & que par conséquent le fluide rencontre de la part de l'air une résistence supérieure à celle de la cuillére qui a déja souffert par l'action du feu, & par celle du foye de souffre qui se forme dans ce tems. L'on remarque même que si la cuillére est de fer, elle n'est point aussi aisément percée.

55. Si l'on considére que la résistence d'un milieu est en raison composée de la densité du même milieu, & de la vitesse du fluide qui heurte, & que la poudre à Canon ne rencontre pas assés de résistence de la part de l'air pour pouvoir réagir avec autant de force que la poudre fulminante sur les corps ou'il est placé, il faudra accorder à la vitesse immense du dévéloppement du fluide, l'action étonnante de cette poudre, qui par conséquent doit être infiniment supérieure à celle de l'autre.

56. Si donc la vitesse seule avec laquelle un fluide se développe, contribue si fort à son action, de maniére que les effets de la poudre fulminante ne soyent pas comparables pour l'intensité avec ceux de la poudre à Canon, il sera moins extraordinaire que par la lenteur du développement, ces matiéres dont nous avons parlé (46. 47.) qui contiennent une égale, & peut-être une plus grande quantité d'air que la poudre à Canon, ne puissent pas produire des effets aprochans des siens.

57. L'inflammation d'un mélange de charbon, & de salpêtre déflagre plus promptement comme nous avons vu (33. 24.) que celui du souffre, & du salpêtre, donc cette poudre aura beaucoup plus de force que celle ou il entre du souffre, & par conséquent outre l'épargne que l'on fera

l'on

l'on obviera encore aux endomagemens causés par le souffre, sur tout à l'évasement des lumiéres (*e*).

58. Il est connu que la poudre à Canon s'enflamme beaucoup plus vite, dans des espaces renfermés comme dans les piéces d'Artillerie, & dans les mines, qu'en plein air: Outre cela les obstacles qu'elle rencontre ne la laissent éclater que lorsque la plus grande partie de son fluide est développé; c'est ce qui fait que son action est presque instantanée & ce qui rend ses effets semblables à ceux de la poudre fulminante.

59. Si nous faisons attention à présent aux substances qui entrent dans la composition de la poudre fulminante nous pourrons peut être découvrir d'ou dépendent ses effets étonnans. Le souffre avec le salpétre fait une poudre qui mise dans le creuset fuse lentement, & donne une explosion très faible, qu'on ajoute ensuite à ce mélange du sel de tartre, ce sera à la décomposition qui, s'en fera que l'on aura tous ces phénomènes surprenans; donc la violence de l'explosion, & du détonnement seront un effet du sel, causé ou par l'humidité ou par l'alkalinité; ce n'est pas par l'humidité, & cela par plusieurs raisons la prémiere se tire de la maniére avec laquelle elle s'enflamme, on observe en effet à cette occasion qu'elle est non seulement toute désséchée mais qu'elle doit être en fusion (51. 11.): la qualité de l'Alkali pour que cette poudre soit parfaite nous fournit une seconde raison, il doit être parfaitement calciné, car s'il est humide il ne fait plus autant d'effet; une poudre de cette espéce que j'ai fait me fournit la confirmation de ceci, elle etait faite de deux parties de salpétre, une de souffre, & deux de tartre reduit en charbon

(*e*) Je me crois dispensé de faire ici des applications de cette Théorie à l'usage de l'artillerie, ces recherches demanderaient un tems plus long, & un examen plus réflechi, d'ailleurs Mr. le Chev. D'Antonj, Directeur des écoles Théoriques de l'Artillerie prépare sur cette matiére un ouvrage qui sera une nouvelle preuve de l'étendue de ses lumiéres dans toutes les sciences qui parvent servir à la perfection de celle ci.

bon cette poudre contenait assurément eaucoup plus d' eau que la fulminante ordinaire, & cependant ne détonnait pas avec autant de violence quoique elle surpassa de beaucoup l'explosion de la poudre à Canon.

61. Une autre espéce de poudre fulminante que j' ai fait qui n' attire pas l' humidité, & qui n'a encore été indiquée par personne que je sache, me présente un troisiéme argument contre l' action de l' humidité, & concourt à faire voir que ces effets dépendent de l' alkalinité. J'employai du sel de soude qui ne contient point d' eau, & dont les cristaux n' attirent non seulement pas l'humidité de l' air, mais se réduisent encore comme en farine, les doses étaient les mêmes, parceque je ne cherchais pas de déterminer celles qui me donneraient la meilleure poudre, je l' exposai à l'accoutumé sur le feu, & elle ne détonna pas avec moins de force que l' ordinaire, j' oserais même avancer qu' elle était plus forte.

62. Ensuite donc des réflexions que nous avons fait sur ce sel, & rémarquant ici que c' est l' alkali le plus puissant qu' il y ait; après celui qu' on retire des cendres des plantes terrestres, il me parait que l' on doit conclure que la différence des effets qu' on voit arriver en faisant décomposer un mélange de souffre & de salpêtre, & un mélange de souffre, de salpêtre, & de sel de tartre, ne dépend aucunement de l' humidité, & que l' alkalinité est celle qui les produit.

63. J' ai cependant encore voulu m' assûrer s' il ne se trouve point d' autres causes qui agissent aussi; il me paraissait que le dègré de chaleur dévait y contribuer. J' ai à cet effet tenté de faire du foye de souffre avec un alkali volatil, & m' étant reussi, je le mélai avec du salpêtre, mais le mélange ne fit aucune explosion, probablement parcequ'-il s' est dissipé avant que le salpêtre ait pû se décomposer; de façon qu' il parait clair qu' il est nécessaire

que

que les matiéres du mélange puissent acquérir un certain dégré de chaleur.

64. Je pense que l'action de l'alkali sur les autres matiéres vient de ce que, dans le tems que les substances se fondent, il se forme un foye de souffre dans lequel le phlogistique étant uni à un sel neutre, il s'en sépare moins difficilement que lorsqu'il ne se trouve qu'avec l'acide vitriolique, dans le souffre même, & qu'il peut par conséquent se dévèlopper avec plus de vitesse pour détonner avec l'acide nitreux, tout ceci semble encore être confirmé par les expériences que j'ai fait.

65. En prémier lieu ayant substitué du charbon au souffre il ne s'ensuivit plus aucune fulmination, mais comme dans ce cas le phlogistique a pour base des parties terrestres, & l'alkali n'ayant aucune action particuliére sur cette terre, le dévèloppement du phlogistique ne peut pas être favorisé.

66. Je fis ensuite une poudre composée successivement de plusieurs doses de tartre vitriolé, de charbon, & de salpêtre, croyant qu'il se serait peut-être fait un foye de souffre, lequel en se décomposant avec le salpêtre aurait pû faire le mêmes effets que la poudre fulminante, mais il ne me reussit pas, & ce mélange au contraire fit un explosion plus lente que si je n'y avais point mis du tartre vitriolé, ce qui me fait croire que le dégré de chaleur nécessaire au salpêtre pour se décomposer avec le charbon, est moindre, que celui qui est nécessaire pour faire ce foye de souffre (*f*) & que par conséquent le charbon détonne avec le salpêtre avant que le phlogistique puisse s'unir au tartre vitriolé, & faire le foye de souffre.

(*f*) On voit aisément que le foye de souffre dont je parle ne peut pas se faire à une chaleur aussi modique que celui qu'on fait comunement.

67. Je fis enfin divers mélanges de charbon, & de salpêtre, auxquels j'ajoutai l'acide vitriolique uni à différentes bases, affin d'avoir une espéce de poudre fulminante, dont les combinaisons des composans fussent variées, mais je n'ai pas réussi non plus que dans celle du tartre vitriolé, je crois que ce que j'ai dit par rapport à celle-là sert aussi pour donner la raison de ce que je viens d'exposer. Il me reste encore bien des recherches, que je me suis proposé sur la poudre à canon, sur celleci, & sur le rapport, que peuvent avoir avec elles les métaux fulminans, mais je me réserve de traiter plus amplement de la prémiére dans la traduction que je donnerai de l'ouvrage de Mr. Benjamin Robins, qui à déja été enrichi par les notes que le grand Géomètre Mr. Euler y a fait, & j'aurai occasion une autre fois de parler des deux derniéres.





RECHERCHES
SUR LA NATURE, ET LA PROPAGATION DU SON.

PAR M. LOUIS DE LA GRANGE.



INTRODUCTION.



Uoique la Science du Calcul ait été portée dans ces derniers tems au plus haut dégré de perfection, il ne paroit cependant pas qu' on se soit beaucoup avancé dans l'application de cette Science aux phénomènes de la Nature. La Thèorie des fluides qui est assurément une des plus importantes pour la Physique, est encore très imparfaite dans ses élémens, malgré les efforts de plusieurs grands Hommes qui

qui ont tenté de l' approfondir. Il en eſt de même de la matière que j' entreprens d' examiner ici, & qu' on peut avec raiſon regarder comme un des principaux points de cette Théorie. Car le Son ne conſiſtant que dans de certains ébranlemens imprimés aux corps ſonores, & communiqués au milieu élaſtique qui les environne, ce n'eſt que par la connoiſſance des mouvemens de ce fluide, qu' on peut eſpérer de découvrir ſa véritable nature, & de déterminer les lois qu' il doit ſuivre dans ſa propagation.

Newton, qui a entrepris le premier de ſoummetre les fluides au calcul, a auſſi fait ſur le Son les premiéres recherches; & il eſt parvenu à en déterminer la viteſſe par une formule, qui ne s' éloigne pas beaucoup de l' expérience. Mais ſi cette théorie a pû contenter les Phyſiciens dont la plûpart l' ont adopté, il n' en eſt pas de même des Géomètres qui en étudiant les démonſtrations ſur leſquelles elle eſt appujée, n' y ont pas trouvé ce degré de ſolidité, & d' évidence qui caractériſe d' ailleurs le reſte de ſes Ouvrages. Cependant aucun que je ſache, ne s' eſt jamais attaché à découvrir, & à faire connoitre les principes qui peuvent les rendre inſuffiſantes; encore moins à-t-on entrepris de leur en ſubſtituer de plus ſurs, & de plus rigoureux (*).

Les

(*) Voici comment parle un des plus Célebres Géomètres de nôtre tems dans ſon excellent traité des fluides art. 219. *Ce ſéroit ici le lieu de donner des Méthodes pour déterminer la viteſſe du ſon, mais j' avoue que je ne ſuis point encore parvenu à trouver ſur ce ſujet rien qui pût me ſatisfaire. Je ne connois juſqu' à préſent que deux Auteurs qui ayent donné des formules pour la viteſſe du ſon, ſavoir M Nevvton dans ſes Principes, & M. Euler dans ſa diſſertation ſur le feu qui a partagé le prix de l' Académie en 1738. La formule donnée par M. Euler ſans démonſtration eſt fort différente de celle de M. Nevvton; & j' ignore quel chemin l' y a conduit; à l' égard de la formule de M. Nevvton elle eſt démontrée dans ſes Principes, mais c'eſt peut être l' endroit le plus obſcur, & le plus difficile de cet Ouvrage. M. Jean Bernoulli le fils dans la Piece ſur la Lumière, qui a remporté le prix de l' Académie en 1736., dit qu' il n' oſeroit pas ſe flatter d' entendre cet endroit des Principes ec.*

Les Commentateurs des *Principes* ont à la verité tâché de rétablir cet endroit par une Méthode purement analitique, mais outre qu' ils n' ont envisagé la queſtion que ſous un point de vüe tout-a-fait particulier, leurs calculs ſont d' ailleurs ſi compliqués, & embaraſſés dans des ſuites infinies, qu'il ne paroit pas, qu' on puiſſe en aucune façon acquieſcer aux concluſions qu' ils ſe ſont efforcés d' en déduire.

J'ai donc cru qu' il étoit néceſſaire de reprendre toute la queſtion dans ſes fondemens, & de la traiter comme un ſujet entiérement nouveau, ſans rien emprunter de ceux qui peuvent y avoir travaillé juſqu' à préſent.

Tel eſt l'objet que je me ſuis propoſé dans les Recherches ſuivantes. Pour le faire mieux connoitre je commence par donner une idée de la théorie de M. Newton, & des difficultés aux quelles elles eſt ſujette.

C'eſt dans la ſection VIII. du II. Livre des *Principes* que ſe trouve renfermée toute cette théorie. L' Auteur conſidére d'abord la propagation du mouvement dans les fluides élaſtiques, & la fait conſiſter dans des dilatations, & des compreſſions ſucceſſives, qui forment comme autant de pulſations, & qui ſe répandent à la ronde par tout le fluide. Il paſſe enſuite à examiner comment ces pulſations peuvent être produites par le frémiſſement des parties d' un corps ſonore quelconque. Il imagine pour cela qu' une particule du fluide pouſſée par les vibrations du corps contigu condenſe par une certaine diſtance les particules ſuivantes, juſqu' à ce que la condenſation étant devenue la plus grande, les mêmes particules comencent à ſe dilater de part, & d' autre ; ce qui forme ſelon lui une infinité de fibres ſonores qui partent toutes du même point, comme d' un centre commun. Il veut de plus que chacune de ces premiéres fibres en engendre une autre égale à ſon extremité,

lorſqu'

lorsqu'elle a achevé une oscillation entière, & celle-ci une troisiéme, & ainsi successivement, de sorte qu'il se forme, pour ainsi dire, autour du corps sonore plusieurs voutes sphériques, qui aillent toujours en s'élargissant, tout de même, comme l'on observe dans les ondes, qui s'excitent sur la surface d'une eau tranquille, par l'agitation de quelque corps étranger que ce soit.

Voila quels doivent être selon cet Illustre Auteur les mouvemens des particules de l'air qui produisent, & propagent le son. Mais M. Newton est encore allé plus loin; il a calculé tous les mouvemens particuliers, qui composent chacune des pulsations. Pour y parvenir il regarde les fibres élastiques de l'air comme composées d'une infinité de points physiques disposés en ligne droite, & à égale distance les uns des autres. La méthode qu'il emploie pour déterminer les oscillations de ces points consiste à les supposer d'abord isochrones, & toujours les mêmes dans chacun d'eux. M. Newton prouve ensuite que cette hypothése s'accorde entierement avec les Loix méchaniques qui dépendent de l'action mutuelle, que les points exercent en vertu de leur ressort; d'ou il conclut, qu'en effet ces mouvemens sont tels qu'il les a supposé; & comme à chaque oscillation il doit s'engendrer selon lui une nouvelle fibre égale, & semblable à la premiére, il trouve l'espace, que le son parcourt dans un tems donné en calculant seulement la durée d'une simple vibration.

M. Jean Bernoulli le fils dans son excellente Piéce sur la Lumiére a aussi déterminé d'après les mêmes hypothéses la vitesse du son; son procédé différe pourtant de celui de M. Newton en ce qu'il a d'abord supposé que les vibrations des particules sont parfaitement isochrones; ce qui est précisément, ce que ce Grand Géomètre s'étoit proposé de démontrer. Aussi n'est-il pas surprenant que ces deux Auteurs

teurs ſoient arrivés à la même formule pour la viteſſe du ſon: et l'accord apparent de leurs calculs ne peut être apporté comme une preuve des fondemens de la Théorie qu'on vient d'expoſer (*).

A l'égard des premiéres propoſitions ſur la formation des fibres élaſtiques, & ſur tout de leur comparaiſon avec les ondes, je crois inutile de m'arrêter davantage à les examiner. Car outre que pluſieurs Auteurs en ont déja fait voir le peu de ſolidité, & l'inſuffiſance même pour l'explica-

(*) M. Bernoulli prouve à la vérité dans l'Ouvrage cité, que tout corps qui eſt tenu en équilibre par deux puiſſances égales, & ditectement contraires, s'il vient à être tant ſoit peu déplacé doit faire autour de ſon point de repos des oſcillations ſimples, & réguliéres. Mais cette théorie n'eſt guere applicable qu'au ſeul cas, ou il n'y ait qu'un corps mobile. Pour le faire ſentir, ſuppoſons d'abord ſelon cet Auteur, que le corps ſoit ſollicité ſelon deux diréctions contraires par les forces égales P, & Q, il eſt clair que ces forces ne pourront être que des fonctions de la diſtance du corps à un point fixe quelconque; donc ſi on lui fait parcourir une eſpace infiniment petit ds la ſomme des accroiſſement de ces deux forces ſera exprimé par pds, ce qui donnera par conſéquent la force accélératrice qui porte le corps vers ſon point d'équilibre; & comme on ne veut conſidérer que les mouvemens infiniment petits on ſuppoſera p conſtant, d'ou la force donnée déviendra proportionelle à la diſtance à parcourir ds, & les oſcillations ſe feront ſelon les loix connues de l'Iſocroniſme. Mais il n'en ſera pas de même s'il y a pluſieurs corps qui ſe ſoutiennent mutuellement en équilibre, quoique rangés tous ſur la même droite. Dans ce cas les forces P, Q, P^{I}, Q^{I}, P^{II}, Q^{II} qui agiſſent ſur chacun d'eux ſeront des fonctions de leurs diſtances intermédiaires, ainſi ds^{I}, ds^{II}, ds^{III} repréſentant les déplacemens infiniment petits de tous les corps, on aura pour les forces accélératrices des expreſſions de cette forme $pds^{I} + qds^{II} + rds^{III}$, ou p, q, r &c. peuvent être regardées comme conſtantes. D'ou il eſt aiſé de comprendre que les monvemens des corps, ne ſeront plus aſtreints au ſimple iſochroniſme; & c'eſt proprement ce qui arrive aux particules des fibres élaſtiques de l'air. C'eſt auſſi par cette raiſon que le calcul qu'on trouve dans le Commentaire des *Principes* ſeroit encore inſuffiſant même quand il ne renfermeroit pas des approximations; puiſque on n'y conſidére que trois, ou quatre particules mobiles. M. D. Alembert a fait ſentir cette difficulté pour le cas d'une corde vibrante chargée de pluſieurs pétits poids pag. 359. des Mémoires de Berlin pour l'année 1750.

plication des phénomènes du Son (*), la maniére avec laquelle elles sont présentées dans les *Principes* fait voir évidemment que l'Auteur ne les adoptoit, que comme des simples hypothèses pour simplifier la nature d'un problême assés composé de lui même. Et quand même ces hypothèses seroient vraies, ne seroit-on pas en droit d'en exiger une démonstration? Or cette démonstration doit nécessairement dépendre de la résolution générale du problême proposé. Il faut donc avoüer que la Théorie de M. Newton seroit même à cet égard bien éloigné de pouvoir entiérement satisfaire à son objet. Mais il y a plus le Théoréme dans lequel il détermine les loix des oscillations des particules est fondé sur des principes insuffisants, & même fautifs.

Le Célèbre M. Euler paroit s'en être apperçu dès l'année 1727., comme l'on voit dans une Thése sur le Son soutenue à Bale la même année. Cependant M. Cramer est, je crois, le premier qui en ait donné une preuve solide, & convainçante (**). Il fait voir que le procédé de M. Newton peut également s'appliquer à démontrer cette autre proposition savoir : que les particules élastiques suivent dans leurs mouvemens les lois d'un corps pesant qui monte, & qui tombe librement; ce qui est tout-a-fait incompatible avec l'isochronisme des oscillations, que l'Illustre Auteur Anglois a prétendu établir. Cette remarque seule paroitroit suffire pour faire tomber entierement la Théorie en question. Cependant comme les grands Hommes ne doivent être jugés, que d'aprés l'examen le plus exact, & le plus rigoureux, l'on auroit tort de la rejetter

(*) Voies la suite de l'article des fluides cité ci-dessus. Vojés encore le Mémoire de M. de Mairan dans l'Académie de Paris année 1737., la Physique de Perrault, & d'autres.

(**) Vojés les Commentaires des *Principes*.

ter, avant que d'en avoir démontré l' insuffisance d'une maniére qui ne laissa plus rien à désirer.

Voila le premier pas que j'ai pensé dévoir faire en entrant dans les recherches que je m'étois proposé sur la nature, & la propagation du son.

J'ai donc commencé par étudier avec toute l' attention dont j'ai été capable les propositions de M. Newton dont il s'agit, & j'ai trouvé en effet qu' elles sont fondées sur des suppositions incompatibles entr' elles, & qui portent nécessairement à faux. C'est ce que j'ai taché de faire voir par deux voies différentes dans le premier Chapitre de la Differtation suivante. Cet objet ainsi rempli, je me suis appliqué à rechercher des méthodes directes, & générales pour résoudre le problême proposé, sans emploier d'autres Principes que ceux qui tiennent immédiatement aux lois connües de la Dinamique.

Pour donner à mes recherches le plus de généralité qu' il est possible, & pour les rendre en même tems applicables à ce qui se passe réellement dans la nature, j'ai d'abord envisagé la question sous le même point de vue sous lequel tous les Géomètres, & les Physiciens l'ont regardé jusqu'ici; & je doute qu' on puisse jamais reduire le problême sur les mouvemens de l'air qui produisent le son, à un énoncé plus simple, que celui-ci. Savoir.

Etant donné un nombre indefini de particules élastiques rangées en ligne droite qui se soutiennent en équilibre, en vertu de leurs forces mutuelles de répulsions, déterminer les mouvemens, que ces particules doivent suivre dans le cas qu'elle aient été, comme que ce soit, dérangées, sans sortir de la même droite.

Pour en faciliter la résolution, je suppose seulement que les particules sont toutes de même grandeur, & douées d'une même force élastique, & de plus, que leurs mouvemens

vemens ſont toujours infiniment petits: conditions que je ne crois pas pouvoir porter la moindre atteinte à la nature du problême enviſagé phyſiquement.

En examinant les équations trouvées d'aprés ces ſeules *données*, je me ſuis bientôt apperçu qu' elles ne différoient nullement de celles qui appartienent au problême *de chordis vibrantibus*, pourvu qu' on ſuppoſe les mêmes corpuſcules, diſpoſés de la même maniére dans un cas que dans l' autre; d' ou il s' enſuit qu' en augmentant leur nombre à l' infini, & diminuant les maſſes dans la même raiſon, le mouvement d' une fibre ſonore dont les particules élaſtiques ſe touchent mutuellement, doit être comparé à celui d' une corde vibrante correſpondante (*).

Ceçi m' a donc conduit à parler des théories, que les grands Géomètres, Mrs. Tailor, D' Alembert, & Euler ont donné ſur ce ſujet. J' expoſe en peu de mots leurs différents, & les objections que M. Daniel Bernoulli a fait aux deux derniers; & aprés avoir ſoigneuſement examiné les raiſons des uns, & des autres, j' en conclus que les calculs, qu' on a fait juſqu' à préſent, ne ſauroient décider de telles queſtions, & que c' eſt néceſſairement à la ſolution générale que nous avons en vue qu' il faut s' en rapporter.

J' entreprens donc cette ſolution dont l' analiſe me paroit en elle même neuve, & intéreſſante, puiſque il y a un nombre indéfini d' équations à réſoudre à la fois. Heureuſement la méthode que j' ai ſuivi m' a mené à des formules qui ne ſont pas fort compoſées, eu égard au grand nom-

(*) C' eſt une juſtice que l' on doit ici au Célèbre M. D' Alembert, que de faire remarquer qu' il avoit déja trouvé ce rapport entre les deux problêmes mentionées dans l' art. XLVI. de ſon premier Mémoire ſur les cordes vibrantes dans l' Académie de Berlin. Mais il ne paroit pas, du moins que je ſache, qu'il en ait jamais fait aucun uſage.

nombre d' opérations, par où j' ai été obligé de passer.. Je considére d' abord ces formules dans le cas, ou le nombre des corps mobiles est fini, & j'en tire aisément toute la théorie du mélange des vibrations simples, & régulières que M. Daniel Bernoulli n'a trouvé que par des voies particuliéres, & indiréctes. Je passe ensuite au cas d'un nombre infini de corps mobiles, & après avoir prouvé l' insuffisance de la théorie précédente dans ce cas, je tire de mes formules la même construction du problême *de chordis vibrantibus*, que M. Euler a donné, & qui a été si fort contestée par M. D'Alembert. Je donne de plus à cette construction toute la généralité dont elle est capable, & par l'application que j' en fais aux cordes de Musique, j'obtiens une démonstration générale, & rigoureuse de cette importante verité d' expérience, savoir: que quelque figure qu'on donne d' abord à la corde la durée de ses oscillations se trouve néanmoins toujours la même (*).

A cette occasion je développe la Théorie générale des sons harmoniques, qui résultent d'une même corde, de même que celle des instrumens à vent. Quoique ces deux théories aient été déja proposées, l' une par M. Sauveur, & l' autre par M. Euler, cependant je crois être le premier qui les ait immédiatement déduit de l' Analise.

Je viens maintenant au principal objet de mes recherches, savoir aux loix de la propagation du son. Je suppose qu'une particule d' air reçoive du corps sonore une impulsion quelcon-

(*) Le savant M. D'Alembert cité ci-dessus dans l' article III. de son Addition au mémoire des cordes vibrantes, imprimée dans le tome de l'Académie de Berlin pour l' année 1750., fait à ce propos la remarque suivante. *Il est vraisemblable qu'en général quelque figure que la corde prenne, le tems d'une vibration sera toujours le même, & c'est ce que l' expérience paroit confirmer, mais ce qui seroit difficile, peut être impossible de démontrer en rigueur par le calcul*. Je ne rapporte ces paroles d' un si grand Géomètre, que pour donner une idée de la difficulté du problême que j'ai résolu.

conque, je trouve par l' application des mes formules qu' il ſe communique d' une particule à l'autre un mouvement qui n' eſt qu' inſtantané, & qui ne dépend en rien de la force du premier ébranlement. La viteſſe avec laquelle ſe fait cette communication eſt déterminée par la même formule, que M. Newton avoit déja donné pour la viteſſe du Son, & dont les réſultats ſe trouvent aſſés conformes à l' expérience. Le calcul me conduit ici à traiter des échos ſimples, & composés, & la théorie que j' établis n' eſt ſujette à aucune des difficultés qui ſe rencontrent dans l' explication, que le Phyſiciens en ont donné juſqu'à préſent. Ces recherches ſont ſuivies d' un examen du mélange des ſons, & de la maniére avec laquelle ils peuvent ſe répandre dans le même eſpace ſans ſe troubler, ou ſe confondre en aucune façon. Je tire enfin de mes formules une explication rigoureuſe, & inconteſtable de la réſonance & du frémiſſement naturel des cordes harmoniques au bruit de la principale; Phénomène connu dépuis long-tems, & pour lequel on a inventé pluſieurs ſiſtèmes, ſans être parvenu à en donner une raiſon ſatisfaiſante.

Voila les principaux objets que j'ai traité dans la Diſſértation préſente, & que le défaut de tems, & quelques autres obſtacles imprévus m' ont empêché d' expliquer avec plus d' ordre, & de netteté. Je ſuis bien éloigné de croire qu' elle contienne une théorie complette ſur la nature, & la propagation du ſon; mais ce ſera du moins avoir contribué à l'avancement des Sciences Phyſico-Mathématiques, que d' avoir démontré par le calcul pluſieurs verités qui avoient juſqu' ici paru inexplicables dans la nature; et l'accord de mes réſultats avec l'expérience ſervira peut-être à détruire les préjugés de ceux qui ſemblent déſeſpérer, que les Mathématiques ne puiſſent jamais porter des vrayes lumiéres dans la Phyſique. C' eſt un des principaux buts que je m' étois propoſé pour le préſent.

RE-

SECTION PREMIERE.

Recherches sur la nature du son.

CHAPITRE PREMIER.

Des oscillations des parties intimes des fluides élastiques.

1. J'Entreprens avant tout d'éxaminer la Théorie que M. Newton a renfermée dans la section VIII. du II. Livre des Principes Mathématiques. Laissant a part toute discussion sur la formation des ondes, & des fibres sonores, dont on a parlé dans l'Introduction, je m'attache principalement à l'Analise du théorême, dans lequel il prétend établir, que chaque particule d'un fluide élastique homogéne suit dans ses mouvemens les mêmes loix, qu'un pendule qui décrit une cicloide dont la longueur égale l'excursion totale de la particule, & ou la pesanteur qui l'anime est équivalente à l'élasticité naturelle du fluide. Pour démontrer que cette proposition est conforme à la vérité, supposons d'abord, dit M. Newton, qu'elle le soit en effet, & voyons ce qui s'ensuivra. Il cherche donc d'après une pareille supposition la force accélératrice des particules, & il trouve que cette force est précisément la même, qui fait mouvoir un pendule dans des arcs de la cicloide donnée. Pour faire mieux sentir l'inexactitude, & l'insuffisance du procédé qui l'a conduit à cette conclusion, j'ai cru devoir convertir le théorême en problême, en supposant d'abord inconnuë, ou indeterminée la loi des mou-

 vemens

vemens qu' on se propose de trouver. Pour cela il n'y a d' autres changemens à faire aux propositions de M. Newton, que de substituer au lieu du cercle dont les arcs expriment les tems, & les coupées les espaces parcourus, une autre courbe quelconque qui fasse la même fonction.

Je rapporterai donc ici la proposition dont il s' agit, & j' aurai soin de me servir des mêmes expressions de l' Auteur autant qu' il me sera possible.

Propositio XLVII. LIB. II. Problema.

2. Pulsibus per fluidum elasticum propagatis invenire legem, qua singulae fluidi particulae motu reciproco brevissimo euntes, & redeuntes accelerantur, & retardantur.

Designent (Fig.1.) *AB*, *BC*, *CD* &c. *pulsuum successivorum aequales distantias*, *ABC plagam motus pulsuum ab A versus B propagati*; *E*, *F*, *G puncta tria physica medii quiescentis in recta AC ad aequales ab invicem distantias sita*; *Ee*, *Ff*, *Gg spatia aequalia perbrevia*, *per quae puncta illo motu reciproco singulis vibrationibus eunt*, *& redeunt*; ε, φ, γ *loca quaevis intermedia eorundem punctorum*; *& EF*, *FG lineolas physicas*, *seu Medii partes lineares punctis illis interjectas*, *& successive translatas in loca* $\varepsilon\varphi$, $\varphi\gamma$, *& ef*, *fg*. *Rectae Ee aequalis ducatur recta PS*; Et super ipsa describatur curva in se rediens *PHShP*. (Fig.2.) *Per hujus* peripheriam *totam cum partibus suis exponatur tempus totum vibrationis unius*, *cum ipsius partibus proportionalibus*, *sic ut completo tempore quovis PH*, *vel PHSh*, *si demittatur ad PS perpendiculum HL*, *vel hl*, *& capiatur E*ε *aequalis PL vel Pl*, *punctum physicum E reperietur in* ε; *hac lege punctum quodvis E eundo ab E per* ε *ad e*, *& inde redeundo per* ε *ad E vibrationes singulas peraget*, prout fert natura curvae propositae *PHShP*; invenienda est hujusmodi curva. *In* peripheria *PHSh capiantur aequales arcus HI*, *IK*, *vel hi*,

i k eam habent rationem ad peripheriam *totam, quam habent aequales rectae E F, F G ad pulsuum intervallum totum B C, & demissis perpendiculis I M, K N, vel i m, k n, quoniam puncta E, F, G motibus similibus successive agitantur, & vibrationes suas integras ex itu, & reditu compositas interea peragunt dum pulsus transfertur a B ad C, si P H, vel P H S h sit tempus ab initio motus puncti E erit P I, vel P H S i tempus ab initio motus puncti G, & propterea E ε, F φ, G γ erunt ipsis P L, P M, P N in itu punctorum, vel ipsis P l, P m, P n in punctorum reditu, aequales respective. Unde ε γ seu E G + G γ — E ε in itu punctorum aequalis erit E G — L N in reditu autem aequalis E G + l n; sed ε γ latitudo est, seu expansio partis Medii E G in loco ε γ; & propterea expansio partis illius in itu est ad ejus expansionem mediocrem, ut E G — L N ad E G, in reditu autem ut E G + l n, seu E G + L N ad E G . . . .*
Unde vis elastica puncti F in loco ε γ est ad ejus vim elasticam mediocrem in loco E G ut $\frac{1}{EG - LN}$ *ad* $\frac{1}{EG}$ *in itu; in reditu vero ut* $\frac{1}{EG + ln}$ *ad* $\frac{1}{EG}$; *& eodem argumento vires elasticae punctorum physicorum E, & G in itu sunt ut* $\frac{1}{EG - MR}$ *&* $\frac{1}{EG - QM}$ *ad* $\frac{1}{EG}$ (ductis scilicet (Fig. 3.) perpendiculis *D R*, F *Q*, quae intercipiant partes arcus *F H*, *K D* aequales ipsis *H I*, *I K*), *& virium differentia ad medii vim elasticam mediocrem, ut* $\frac{QM - MR}{(EG - MR)\times(EG - QM)}$ *ad* $\frac{1}{EG}$; *hoc est ut* $\frac{QM - MR}{EG^2}$ *ad* $\frac{1}{EG}$, *sive ut Q M — M R ad E G, si modo (ob angustos vibrationum limites) supponamus M R, Q M indefinite minores esse quantitate E G; quare cum quantitas E G detur, differentia virium est, ut*

a 2 *RM*

$QM - MR$. *Sed differentia illa* (*ideſt exceſſus vis elaſticae puncti* ε *ſupra vim elaſticam puncti* γ) *eſt vis qua interjecta Medii lineola phyſica* $\varepsilon\gamma$ *acceleratur* , *& propterea vis acceleratrix lineolae phyſicae* $\varepsilon\gamma$ *eſt*, *ut* differentia linearum QM, & MR; igitur ex Mechanicae principiis differentia iſta eſſe debebit, ut fluxio ſecunda ſpatii quod deſcribitur a particula $\varepsilon\gamma$, poſita ſcilicet fluxione prima temporis conſtante. Jam vero quoniam ex hypoteſi tempora exprimuntur per arcus, & ſpatia per abſciſſas reſpondentes erunt MR, & QM fluxiones primae ſpatiorum PR, PQ, adeoque $QM - MR$ aequabitur fluxioni ſecundae ſpatii PR, vel etiam PM, quod ab illo infinite parum differt; quum itaque partes arcus DI, IF aequentur inter ſe habebimus ad determinandam curvam $PHSh$ ſequentem aequationem identicam $QM - MR = QM - MR$, ſeu $o = o$ quod nihil indicat.

3. Cette concluſion vague, & indéterminée, que nous venons de trouver, nous apprend donc clairement la raiſon pour laquelle les principes de M. Nevvton peuvent nous conduire également à des réſultats très différens entr' eux, comme M. Cramer l'a ingénieuſement démontré dans l'hypothéſe, que les particules élaſtiques ſuivent dans leurs mouvemens la même loix, que les corps peſans qui montent, ou qui deſcendent alternativement. Mais ſuivons encore la théorie de M. Newton, & paſſons à la propoſition 49. dans laquelle il détermine le tems que chaque particule doit employer à faire une oſcillation entière. Or comme de la propoſition précédente il réſulte que toute courbe rentrente $PHShP$ peut également exprimer la rélation entre les eſpaces, & les tems, l'on ſera auſſi bien en droit de ſubſtituer au cercle dans cette propoſition une courbe quelconque, & d' y appliquer généralement les mêmes raiſonnemens que M. Newton a fait ſur ſon hypothéſe particulière. Soit donc

PRO-

4. *Datis Medii densitate, & vi Elastica invenire velocitatem pulsuum.*

Fingamus Medium ab incumbente pondere pro more aëris nostri comprimi, sitque A altitudo Medii homogenei, cujus pondus adaequet pondus incumbens, & cujus densitas eadem sit cum densitate Medii compressi, in quo pulsus propagantur. Constitui autem intelligatur pendulum, cujus longitudo inter punctum suspensionis, & centrum oscillationis sit A, & quo tempore pendulum illud oscillationem integram ex itu, & reditu compositam peragit, eodem pulsus eundo conficiet spatium circumferentiae circuli radio A descripti aequale. Nam stantibus, quae in Prop. 47. *constructa sunt, si lineola quaevis physica E F singulis vibrationibus describendo spatium P S urgeatur in* loco quovis *εφ a vi Elastica, quae* eadem omnino sit, quam proposita spatiorum, & temporum scala $PHShP$ requirit seu $= \frac{QM - MR}{HK^2} \times M$, dénotante M massam, seu pondus lineolae physicae EG, peraget haec vibrationes singulas tempore PHS, & oscillationes integras tempore $PHShP$; *id adeo, quia vires aequales aequalia corpuscula per aequalia spatia simul impellent* . . . .

Sed vis elastica, qua lineola physica E G in loco quovis *εγ existens urgetur erat (in demonstratione* Prop. 47.) *ad ejus vim totam elasticam, ut Q M — M R ad E G; & vis illa tota, hoc est pondus incumbens, quo lineola E G comprimitur est ad pondus lineolae, ut ponderis incumbentis altitudo A ad lineolae longitudinem E G, adeoque ex aequo vis, qua lineola E G* in loco quovis *εγ urgetur, est ad lineolae illius pondus, ut* $(QM - MR)A$ *ad* EG^2 hinc vis illa erit ad vim superius inventam $\frac{QM - MR}{HK^2} \times M$, ut

$\frac{A}{EG^2}$ ad $\frac{1}{HK^2}$. Porro $HK = 2KI$ & $EG = 2EF$; unde quum ex constructione propositionis antecedentis habeatur $KI : EF = PHShP : BC$ erit etiam $HK : EG = PHShP : BC$ unde proportio virium supra inventa transmutabitur in hanc $\frac{A}{BC^2} : \frac{1}{[PHShP]^2}$. *Quare cum tempora, quibus aequalia corpora per aequalia spatia impelluntur sint reciproce in subduplicata ratione virium, erit tempus vibrationis unius urgente vi illa elastica, ad tempus* $PHShP$ *in subduplicata ratione* $\frac{BC^2}{A} : (PHShP)^2$, seu ut $\frac{BC}{\sqrt{A}} : PHShP$. Quum itaque consequentia in hac analogia eadem sint, aequalia esse debebunt & antecedentia; hinc orietur tempus vibrationis unius lineolae EG urgente vi elastica $= \frac{BC}{\sqrt{A}}$. *Sed tempore vibrationis unius, ex itu & reditu compositae pulsus progrediendo conficit latitudinem suam* BC; *ergo tempus, quo pulsus percurrit spatium* BC erit $= \frac{BC}{\sqrt{A}}$. *Tempus autem, quo pulsus percurrit spatium* BC *est ad tempus, quo percurret longitudinem circumferentiae* circuli, cujus radius est A *aequalem in eadem ratione*, scilicet, ut $BC : \pi A$ (posita scilicet pro π ratione circumpherentiae ad radium) adeoque erit hoc tempus $= \frac{\pi A}{\sqrt{A}} = \pi\sqrt{A}$; sed ex theoria pendulorum reperitur etiam tempus oscillationis unius penduli longitudinis $A = \pi\sqrt{A}$; *ideoque tempore talis oscillationis pulsus percurret longitudinem huic circumferentiae aequalem*.

5. Voila donc un nouveau paradoxe déduit des Principes de Mr. Newton, savoir que quelle que soit la loi des mouvemens des particules élastiques le tems des oscillations

lations eſt néanmoins toujours le même. Ces deux propoſitions que nous venons de détailler, contiennent toute la théorie que cet Auteur a donné concernant les mouvemens de l'air qui font l'objet principal de la Diſſertation préſente, c'eſt pourquoi nous les examinerons ici avec tout le ſoin poſſible. Pour peu qu'on reflèchiſſe ſur la nature des démonſtrations précédentes, on s'appercevra ſans peine que les défauts de cette théorie dépendent moins de l'enchainement des raiſonnemens que des Principes, & des *données* que l'Auteur adopte tacitement pour la ſolution du problême. Ces *données* étant développées ſe réduiſent aux ſuivantes. 1.mo Que les mouvemens de toutes les particules ſoient exprimés par le même lieu géométrique, d'où il ſuit qu'il doivent être tous d'une même nature. 2.do Que ces particules ſe communiquent le mouvement dans des tems égaux, enſorte qu'elles viennent toutes à paſſer ſucceſſivement par les mêmes dégrés de mouvement. Il eſt conſtant qu'on ne peut admettre aucune de ces ſuppoſitions, ſi on n'a auparavant démontré qu'elles ſont des conſéquences néceſſaires des conditions données du problême. Or tant s'en faut que dans notre cas la choſe ſoit ainſi, qu'au contraire ce ſont ces mêmes conditions qui détruiſent entiérement celles qui dépendent de l'action mutuelle, que les parties exercent en vertu de leurs forces répulſives. Pour développer cette difficulté dans toute ſon étendue, ainſi que l'importance de la matiére, & l'autorité du grand Homme, dont les égaremens mêmes nous ſont inſtructifs, ſemblent l'exiger, je vais donner l'Analiſe pure & exacte du problême, dont il s'agit telle, que peuvent la fournir les premiers Principes de Mécanique.

6. Soient ſelon les premiéres ſuppoſitions de Mr. Newton (Fig. 1.) *E*, *F*, *G &c.* des Points Phyſiques qui compoſent le milieu élaſtique, lorſqu'il eſt en repos; ſoient enſuite

ensuite parvenus ces mêmes points en ε, φ, γ, de sorte qu'il restent néanmoins dans la même ligne droite BC; qu'on dénote les espaces rectilignes parcourus $E\varepsilon$, $F\varphi$, & $G\gamma$ par y^{I}, y^{II}, y^{III}, & supposant que la première distance EF, FG entre ces points soit $= r$, l'on aura $\varepsilon\varphi = r + y^{II} - y^{I}$; $\varphi\gamma = r + y^{III} - y^{II}$; or la force d'élasticité naturelle qui agit entre les points E, F, G est exprimée par $\frac{A \times M}{r}$, comme il est démontré dans la *Prop.* 49. ci-dessus, où M dénote le poid de chaque particule, & A est la hauteur d'une colomne homogéne du même fluide, dont la pesanteur égale le ressort naturel des particules; donc lorsque les points E, F, G viennent a être transportés en ε, φ, γ cette force d'élasticité se changera en $\frac{A \times M}{\varepsilon\varphi} = \frac{A \times M}{r + y^{II} - y^{I}}$ pour les points ε & φ, & en $\frac{A \times M}{\varphi\gamma} = \frac{A \times M}{r + y^{III} - y^{II}}$ pour les points φ & γ, & ainsi de suite; par conséquent la différence de ces deux forces donnera la force motrice de la particule intermédiaire φ, laquelle se trouvera $= AM \times \left(\frac{1}{r + y^{II} - y^{I}} - \frac{1}{r + y^{III} - y^{II}} \right)$, c'est à dire $= AM \times \frac{y^{III} - 2y^{II} + y^{I}}{(r + y^{II} - y^{I})(r + y^{III} - y^{II})}$. Mais, comme les particules sont supposées devoir faire des excursions assés petites, les différences $y^{II} - y^{I}$, & $y^{III} - y^{II}$ des espaces parcourus s'évanouiront auprès de la quantité r, d'où il résulte pour la force motrice de la particule F, $AM \times \frac{y^{III} - 2y^{II} + y^{I}}{r^2}$, qui est celle qui fait parcourrir l'espace y^{II}. De la même maniére on trouvera pour les autres particules des expressions des forces motrices toutes semblables à celle-ci; d'où si l'on nomme t le tems écoulé depuis le commencement

çement du mouvement de la particule E, & si l'on fait ses différences dt constantes on obtiendra par les Principes de la Mécanique l'équation suivante qui contient les loix du mouvement de la particule F, savoir

$\frac{d^2 y^{II}}{dt^2} = \frac{2Ah}{T^2} \times \frac{y^{III} - 2y^{II} + y^{I}}{r^2}$, où h est l'espace qu'un corps pesant parcourt librement en tombant durant le tems T; de même on aura pour la particule suivante G l'équation

$\frac{d^2 y^{III}}{dt^2} = \frac{2Ah}{T^2} \times \frac{y^{IV} - 2y^{III} + y^{II}}{r^2}$, & ainsi des autres. En général, si l'exposant de y exprime toujours la place que tient la particule qui parcourt l'espace y, en comptant depuis la premiére F, on trouvera pour le mouvement de la particule, dont le quantiéme du rang est m, l'équation générale $\frac{d^2 y^m}{dt^2} = \frac{2Ah}{T^2} \times \frac{y^{m+1} - 2y^m + y^{m-1}}{r^2}$. Ces équations, comme il est aisé de le voir, sont en même nombre que les particules mobiles, dont on cherche les mouvemens; c'est pourquoi le problême étant déja absolument déterminé par leur moyen, on est obligé de s'en tenir là, de sorte, que toute condition étrangére qu'on voudra introduire, ne peut pas manquer de rendre la solution insuffisante, & même fautive. Mais pour connoître distinctément quelle atteinte doivent porter à l'Analise ci-dessus expliquée les hypothéses particuliéres que Mr. Newton a imaginées, pour faciliter peut être le problême qui de sa propre nature est très-compliqué, nous allons réduire ces hypothéses en formules.

7. Pour cela nous commencerons par remarquer que si t est le tems écoulé depuis le commencement du mouvement de la particule E, il faudra en vertu de la seconde hypothèse qu'il se soit écoulé un tems $t + dt$, afin que la particule suivante F ait pû se mouvoir durant

un tems t; il faudra aussi un tems $t + 2dt$ pour un mouvement semblable de la particule suivante G, & ainsi pour les autres; d'où il s'ensuit que, puisque toutes les particules sont supposées suivre les mêmes loix par l'hypothèse première, l'espace parcouru par le point F, durant le tems t, sera égal à l'espace parcouru par la particule G pendant le tems $t + dt$, & que l'espace parcouru par le point E pendant le tems t sera le même que l'espace parcouru par la particule G dans le tems $t + 2dt$; or y^{I}, y^{II}, y^{III} expriment les espaces parcourus par les particules E, F, G, *&c.* dans le même tems t, on aura donc $y^{II} = y^{III} + dy^{III}$; $y^{I} = y^{III} + 2dy^{II} + d^2y^{I}$; maintenant si l'on substitue ces valeurs de y^{I} & de y^{II}, dans l'expression $y^{III} - 2y^{II} + y^{I}$, l'équation qui contient le mouvement de la particule F se changera en celle-ci $\frac{d^2y^{II}}{dt^2} = \frac{2Ah}{T^2} \times \frac{d^2y^{III}}{r^2}$; mais $y^{II} = y^{III} + dy^{III}$, & par conséquent $d^2y^{II} = d^2y^{III} + d^3y^{III}$, l'on aura donc l'équation $\frac{d^2y^{III} + d^3y^{III}}{dt^2} = \frac{2Ah}{T^2} \times \frac{d^2y^{III}}{r^2}$, ou bien en négligeant le terme d^3y^{III}, & divisant tout par d^2y^{III} nous aurons $\frac{1}{dt^2} = \frac{2Ah}{T^2r^2}$, équation, qui comme on voit, ne contient plus aucune des variables y^{I}, y^{II}, y^{III} *&c.* On trouvera par des raisonnemens semblables que toutes les autres équations se réduiront encore à celle-ci, laquelle par conséquent pourra être vraie quelles que soient les valeurs des y, pourvu que l'on ait $dt^2 = \frac{T^2 r^3}{2Ab}$. Maintenant si l'on nomme θ le tems d'une oscillation entiére, on aura $\theta = PHShP$ & $dt \doteq KI$; par conséquent $dt : EF = \theta : BC$; par la *Prop.* 49., savoir $dt = \frac{r\theta}{BC}$ & $dt^2 = \frac{r^2\theta^2}{BC^2} = \frac{T^2r^2}{2Ab}$; d'où l'on tire

$\theta^2 =$

$\theta^2 = \frac{BC^2 \times T^2}{2Ab}$ & $\theta = \frac{T \times BC}{\sqrt{2Ab}}$ qui eſt la même expreſſion que nous avons déja trouvé pour la meſure du tems dans la *Prop.* 49.

Tout ce que nous venons de démontrer ſuffit aſſés, ce me ſemble, pour faire connoître à fond l'inſuffiſance & la fauſſeté de la méthode de Mr. Newton. Nous allons donc chercher une autre voie qui nous mène à une ſolution du problême, dont il s'agit fondée ſur des Principes ſurs & inconteſtables.

8. Pour enviſager d'abord la queſtion ſous le point de vue le plus ſimple & le plus général qu'il ſoit poſſible, je regarde avec Mr. Newton les fluides élaſtiques comme des amas de corpuſcules, qui ſe fujent mutuellement ſelon les loix connues de l'élaſticité. Imaginons donc une ſuite de corps qui ayent tous la même maſſe, & qui ſoient rangés ſur une même ligne droite, à diſtances égales les uns des autres; ſuppoſons de plus que ces corps ſe répouſent mutuellement par des forces élaſtiques qui ſuivent la raiſon inverſe des diſtances; & pour contenir l'action continuelle de ces forces de répulſion, qui tendent ſans ceſſe à écarter les corps les uns des autres, qu'on conſidére les deux extrèmes comme fixes & immobiles, en ſorte que quelque mouvement qu'on excite dans leur ſiſtème, il demeure toujours renfermé entre les deux limites données. Maintenant ſoit le nombre des corps mobiles $= m - 1$, leur maſſe $= M$, la force du reſſort naturel $= E$, en conſervant les autres ſuppoſitions cideſſus (art. 6.), on trouvera que les mouvemens de tout le ſiſtème feront contenus dans les équations ſuivantes;

$$\frac{d^2 y^{\mathrm{I}}}{dt^2} = \frac{2Eh}{MT^2} \times \frac{y^{\mathrm{II}} - 2y^{\mathrm{I}}}{r}$$

$$\frac{d^2 y^{\mathrm{II}}}{dt^2} = \frac{2Eh}{MT^2} \times \frac{y^{\mathrm{III}} - 2y^{\mathrm{II}} + y^{\mathrm{I}}}{r}$$

$$\frac{d^2 y^{III}}{dt^2} = \frac{2Eh}{MT^2} \times \frac{y^{IV} - 2y^{III} + y^{II}}{r}$$

Ces équations seront au nombre de $m - 1$, savoir en même nombre que les corps mobiles, & de plus toutes semblables, excepté la premiére & la derniére, dans lesquelles les quantités y^0 & y^m, qui représenteroient selon l'ordre établi les espaces parcourus par le premier & dernier corps, doivent être à cause de l'immobilité de ces corps, supposées égales, à zero; la derniére de ces équations se trouvera donc

$$\frac{d^2 y^{m-1}}{dt^2} = \frac{2Eh}{MT^2} \times \frac{-2y^{m-1} + y^{m-2}}{r}.$$

C'est en intégrant toutes ces équations, & en tirant des valeurs pour chaque inconnue y^I, y^{II}, y^{III} &c. exprimées par la même variable t que l'on parviendra à déterminer les mouvemens de tous les corps qui composent le sistème proposé; mais avant que d'entrer dans ces recherches, il est nécessaire de traiter des causes qui peuvent produire de tels ébranlemens dans les parties intimes des fluides élastiques. Nous nous bornerons ici aux cordes vibrantes, dont les mouvemens sont plus connus, & qui, peut être, sont les seuls de cette espèce qui ne se refusent pas à l'Analise.



CHA-

CHAPITRE II.

Des vibrations des cordes.

9. SOIT *AB* (Fig. 4.) une corde tant ſoit peu extenſible, & qu'on puiſſe conſiderer abſtraction faite de ſa gravité, & de ſa roideur; ſuppoſons qu'elle ſoit attachée fixément aux deux points immobiles *A*, & *B* qui la tiennent tendue avec une force égale au poid *P*. Soit de plus cette corde chargée de tant de corpuſcules *E*, *F*, *G* &c. qu'on voudra, qui aient tous la même maſſe *M*, & qui ſoient éloignés les uns des autres, par des intervalles égaux *AE*, *EF* &c. Il eſt évident par les Principes de la Mécanique que, ſi les points *E*, *F*, *G* &c. viennent à être écartés de la ligne droite, enſorte qu'ils décrivent les lignes infiniment petites *Ee*, *Ff*, *Gg* &c. chacun de ſes points *f* ſera pouſſé vers *F* par une force égale à $P \times \text{ſin: } efg$. Or ſi l'on nomme y^{I}, y^{II} &c.: les excurſions *Ee*, *Ff* &c. des corps *E*, *F*, & qu'on faſſe l'intervalle conſtant $AE = EF = r$ on aura ſin: $efg = \frac{y^{\text{III}} - 2y^{\text{II}} + y^{\text{I}}}{r}$; d'ou l'on tire pour le mouvement du corps *F* l'équation $\frac{d^2 y^{\text{II}}}{dt^2} = \frac{2Ph}{MT^2} \times \frac{y^{\text{III}} - 2y^{\text{II}} + y^{\text{I}}}{r}$ on trouvera de même pour le mouvement du corps ſuivant *G*, l'équation $\frac{d^2 y^{\text{III}}}{dt^2} = \frac{2Ph}{MT^2} \times \frac{y^{\text{IV}} - 2y^{\text{III}} + y^{\text{II}}}{r}$, & ainſi pour les autres. Par conſéquent ſi les corps attachés à la corde ſont au nombre de $m - 1$ on aura en général pour leurs mouvemens, qnels qu'ils ſoient, les équations ſuivantes.

$$\frac{d^2 y^{\text{I}}}{dt^2} = \frac{2Ph}{MT^2} \times \frac{y^{\text{II}} - 2y^{\text{I}}}{r}$$

$$\frac{d^2 y^{\text{II}}}{dt^2} = \frac{2Ph}{MT^2} \times \frac{y^{\text{III}} - 2y^{\text{II}} + y^{\text{I}}}{r}$$

$$\frac{d^2 y^{II}}{dt^2} = \frac{2\,P\,h}{MT^2} \times \frac{y^{IV} - 2\,y^{III} + y^{II}}{r}$$

&c.

Dont le nombre ſera encore $m - 1$, & la derniére ſera exprimée par $\frac{d^2 y^{m-1}}{dt^2} = \frac{2\,P\,h}{MT^2} \times \frac{-2\,y^{m-1} + y^{m-2}}{r}$.

Il eſt viſible que toutes ces équation ſont entiérement ſemblables à celles que nous avons trouvées pour les mouvemens des corps élaſtiques, & qu'il n'y a qu'à faire $P = E$, pour qu'elles deviennent tout-à-fait les mêmes; d'où il s'enſuit que les deux problêmes qui y répondent ſont de même nature, & qu'en en reſolvant un, on reſout l'autre en même tems.

Imaginons que le nombre des corps dans l'un & dans l'autre cas augmente à l'infini, & que leurs maſſes diminuent en même raiſon, les globules rangés en ligne droite formeront des fibres élaſtiques, telles qu'on peut les conçevoir dans l'air commun, & la corde tendue deviendra une corde uniformément épaiſſe dans toute ſa longueur, comme le ſont les cordes de Muſique; le même rapport ſubſiſtera donc encore entre les oſcillations des parties de l'une & de l'autre, par conſéquent la théorie des mouvemens des cordes étant connue, l'on pourra par une ſimple application en déduire celle des mouvemens de l'air qui produiſent le ſon. Ces deux problêmes ſont donc liés entr'eux, non ſeulement par leur nature même, mais encore par les Principes, d'où dépandent leurs ſolutions. Comme la matiére des vibrations des cordes a déja été traité par des grands Géométres, il ſera a propos de rappeller ici en peu de mots les principales méthodes qu'ils ont imaginé pour cela. J'entrerai dans ce détail d'autant plus volontier, que ces Auteurs ſont peu d'accord ſur les Principes, & dans les réſultats,

ce

ce qui pourroit faire douter de la généralité, & de la rigueur de leurs solutions.

10. Le premier qui ait tenté de soumettre au calcul le mouvement des cordes vibrantes est le célébre Mr. Tailor dans son excellent ouvrage *de Methodo Incrementorum*.

Il suppose d'abord, & il prétend même le démontrer que la chorde doit toujours prendre des figures telles, que tous ses points arrivent en même tems à la situation rectiligne; d'où il déduit que ces figures ne peuvent être que celles d'une espèce de cicloides allongées, qu'il nomme *compagnes de la cicloide*. Voici son procédé.

Nommant x une abscisse quelconque (Fig. 5.) AE, & y l'ordonnée Ee qui dénote la distance du point E de la corde à l'axe dans un tems quelconque t, on démontrera par le même raisonnement de l'art. 9., que la force accélératrice du point e vers E est exprimée par $-\frac{P}{M} \times \frac{d^2y}{dx}$. Soit a la longueur de toute la corde, & S son poid total on aura $M = \frac{S\,dx}{a}$; & par conséquent la force accélératrice en e deviendra $= -\frac{Pa}{S} \times \frac{d^2y}{dx^2}$. Or afin que toute la corde puisse reprendre sa situation rectiligne, l'Auteur suppose cette force proportionelle à la distance Ee, que le point e doit parcourir; ainsi en faisant K égale a une ligne quelconque il obtient l'équation $-\frac{aP}{S} \times \frac{d^2y}{dx^2} = \frac{y}{K}$; d'où en faisant $\frac{S}{aPK} = f$, il résulte par les méthodes connues $x\sqrt{f} =$ Arc. sin. $(\frac{y}{Y})$; & $y = Y$ sin: $(x\sqrt{f})$, équation de la courbe pour un tems quelconque t, où l'ordonnée Y est la plus grande. Or comme le point e en parcourant l'espace eE est continuellement poussé par une force accélératrice proportionelle

nelle à l'espace qui reste à parcourir, l'on aura $-\frac{d^2y}{dt^2}$ $= \frac{2h}{T^2} \times \frac{y}{K}$, d'où si l'on fait encore pour abréger $\frac{2h}{T^2K}$ $= g$, l'on tirera de nouveau $t\sqrt{g} =$ Arc. sin. $(\frac{y}{Y^1})$, & $y = Y^1$ sin. $(t\sqrt{g})$. Equation qui donne pour un tems quelconque t le rapport de l'éloignement y du point e de l'axe, à son plus grand éloignement Y^1, donc si l'on met au lieu de Y^1 la valeur de y qui convient à la courbe la plus grande AeB, & que avons trouvé plus haut Y sin. $(x\sqrt{f})$, il en résultera l'expression générale des y pour tous les tems t, & pour chaque coupée x, savoir $y = Y$. sin. $(x\sqrt{f}) \times$ sin. $(t\sqrt{g})$; & telle est l'équation de la corde vibrante dans l'hypotèse de Mr. Tailor, en supposant qu'elle soit en ligne droite au commencement de son mouvement.

Si la corde eut d'abord eu la figure d'une trochoide allongée, allors, puisque t croissant, y diminueroit, on auroit trouvé $y = Y$. sin. $(x\sqrt{f}) \times$ cos. $(t\sqrt{g})$, ou $y = Y$ sin. $(x\sqrt{f})$ exprimeroit la figure de la corde au commencement.

Pour déterminer la constante K qui entre dans les quantités f & g, on remarquera que y doit être $= 0$, soit qu'x soit $= 0$, soit qu'x soit $= a$, quelle que soit la valeur de t. Or en posant $x = 0$, on a d'abord $y = 0$, parceque sin. $0 = 0$. Qu'on fasse donc $x = a$, & sin. $(a\sqrt{f}) = 0$; si $1 : \pi$ est la raison du rayon du cercle à la circonférence, l'on fait que sin. $\frac{s\pi}{2} = 0$, prenant pour s un nombre quelconque entier, c'est pourquoi l'on aura $a\sqrt{f} = \frac{s\pi}{2}$, & $\sqrt{f} = \frac{s\pi}{2a}$; or $\sqrt{f} = \sqrt{\frac{S}{aPK}}$, ce qui

donne

donne $\frac{1}{\sqrt{K}} = \frac{s\pi}{2} \sqrt{\frac{P}{Sa}}$; & par conféquent $\sqrt{g} = \frac{1}{T}$ $\sqrt{\frac{2h}{K}} = \frac{s\pi}{2T} \sqrt{\frac{2hP}{Sa}}$.

12. Cette folution que nous venons d'expliquer, outre qu'elle porte fur l'hypothèfe entiérement gratuite, que tous les points de la corde s'étendent en même tems en ligne droite, eft encore bien éloignée d'être générale, même dans cette hypothèfe, puifqu'il faudroit encore démontrer que c'eft dans le feul cas des forces accélératrices proportionelles aux diftances des points de la corde à l'axe, que tous fes points peuvent toucher l'axe dans le même inftant. C'eft pour fuppléer à ce défaut, que le célébre Mr. D'Alembert a imaginé une autre méthode de réfoudre le problême *de chordis vibrantibus* pris dans le fens le plus général qu'il foit poffible. Cette méthode qui eft fûrement une des plus ingénieufes, qu'on ait tiré jufqu'ici de l'Analife, fe trouve détaillée dans deux Mémoires que l'Auteur a donné dans le Tôme de l'Académie Royale de Pruffe, dont nous avons fait mention ci-devant. Je ne rapporterai ici que les Principes, fur lefquels elle eft appuyée, & les conféquences qui en réfultent pour la théorie en queftion.

L'on a vu (art. 11.) que la force accélératrice du point E en e eft exprimée généralement par $-\frac{Pa}{S} \times \frac{d^2y}{dx^2}$, quelle que foit la courbe de la corde tendue AeB; donc puifque cette force tend à faire parcourir au point E l'efpace $eE = y$, elle devra être égale à $-\frac{T^2}{2b} \times \frac{d^2y}{dt^2}$, l'on aura donc pour l'équation générale de la courbe dans un tems quelconque t, $\frac{Pa}{S} \times \frac{d^2y}{dx^2} = \frac{T^2}{2b} \times \frac{d^2y}{dt^2}$. Il faut d'abord remarquer dans cette équation que la différentielle d^2y du

 premier

premier membre doit être prise en regardant l'x seule comme variable, au lieu que dans la différentielle d^2y du second membre c'est le seul tems t qui doit varier. Les Géométres ont coutume de mettre de telles expressions entre deux parenthèses de la maniére suivante $\left(\frac{d^2y}{dx^2}\right)$, $\left(\frac{d^2y}{dt^2}\right)$ afin que l'on puisse juger par la simple inspection, laquelle des variables x, ou t doit être changeante dans la différentiation de y. Soit pour abréger $\frac{2Pah}{ST^2} = c$, & on aura à intégrer l'équation $\left(\frac{d^2y}{dt^2}\right) = c\left(\frac{d^2y}{dx^2}\right)$. Or Mr. D'Alembert trouve par une Analise neuve & ingénieuse, que l'équation finie qui répond à celle-ci est $y = \Psi.(t\sqrt{c} + x) + \Gamma.(t\sqrt{c} - x)$, Ψ & Γ exprimant des fonctions quelconques des quantités $t\sqrt{c} + x$, & $t\sqrt{c} - x$. Voila donc quelle sera l'équation générale de la courbe, que peut former une corde tendue. A l'égard de la nature des fonctions exprimées par Ψ & par Γ, elles sont en elles mêmes indéterminées; mais puisque les deux bouts de la corde sont supposés fixes, il est évident qu'elles doivent satisfaire à ces deux conditions, savoir que y soit $= 0$, lorsque $x = 0$, & lorsque $x = a$ quel que soit le tems t; l'on aura par là les deux équations $\Psi(t\sqrt{c}) + \Gamma(t\sqrt{c}) = 0$, & $\Psi(t\sqrt{c} + a) + \Gamma(t\sqrt{c} - a) = 0$; il résulte de la première $\Gamma = -\Psi$, & ainsi la seconde se change en $\Psi(t\sqrt{c} + a) - \Psi(t\sqrt{c} - a) = 0$, laquelle doit être vérifiée par la nature même de la fonction Ψ. Supposant donc une fonction quelconque Ψ qui soit telle, que $\Psi(t\sqrt{c} + a) = \Psi(t\sqrt{c} - a)$, quelle que soit la valeur de t, on aura généralement pour la corde tendue l'équation $y = \Psi(t\sqrt{c} + x) - \Psi(t\sqrt{c} - x)$. L'on sait, que toute fonction peut être représentée par l'ordonnée

d'une

d'une courbe, dont l'abſciſſe ſoit la variable contenue dans la fonction propoſée; donc ſi l'on décrit une courbe quelconque qui ait des ordonnées égales à toutes les abſciſſes exprimées par $t\sqrt{c} + a$, & $t\sqrt{c} - a$, cette courbe donnera une conſtruction fort ſimple de l'équation propoſée, car on n'aura qu'à prendre les ordonnées qui répondent aux abſcíſſes $t\sqrt{c} + x$, & $t\sqrt{c} - x$, dont la différence donnera l'ordonnée de la courbe, que forme la corde ſonore dans un tems quelconque t. Or puiſque la fonction Ψ doit reſter la même, ſoit qu'on ajoute, ou qu'on retranche de la changeante $t\sqrt{c}$ la quantité a, ſi l'on ſuppoſe dans l'équation générale $y = \Psi\,(t\sqrt{c} + x) - \Psi\,(t\sqrt{c} - x)$, que le tems t ſoit augmenté de la quantité $\frac{a}{\sqrt{c}}$ la valeur de y n'en ſera en rien dérangée, & ainſi la corde au bout d'un tems $= \frac{a}{\sqrt{c}} = T\sqrt{\frac{Sa}{2Ph}}$ reprendra toujours la figure qu'elle avoit au commencement de ce tems; c'eſt pourquoi ſi la corde dans ſes mouvemens ſe trouve une fois étendue en ligne droite, elle reviendra en cette ſituation après chaque tems t, qui contiendra un certain nombre de fois exactement le tems $T\sqrt{\frac{Sa}{2Ph}}$; l'on a donc une infinité d'autres courbes différentes de la *compagne de la trochoide allongée*, donnée par Mr. Tailor, qui toutes ſont douées de cette proprieté, que tous leurs points ſe retrouvent en même tems dans l'axe. Mr. D'Alembert a fait enſuite beaucoup de recherches ingénieuſes ſur la nature de ces courbes, qu'il nomme génératrices, & ſur la maniére, dont elles peuvent être engendrées, mais comme ces diſcuſſions n'ont pas un rapport immédiat au ſujet que nous avons en vuë, nous nous contenterons de renvoyer le Lecteur aux Mémoires cités.

13. Mr. Euler a traité depuis dans le Tôme suivant le même problême par une méthode analogue à celle dont nous venons de parler. Il parvient à cette équation $y = \varphi(x + t\sqrt{c}) + \varphi(x - t\sqrt{c})$, dans laquelle la fonction φ doit être telle, que $\varphi(t\sqrt{c}) + \varphi(-t\sqrt{c}) = 0$, & $\varphi(a + t\sqrt{c}) + \varphi(a - t\sqrt{c}) = 0$, quelle que soit la valeur de t, ce qui ne différe pas essentiellement de ce qu'on a trouvé ci-devant. Mr. Euler conclut de-là, que toute courbe *anguiforme* $CcAaBbD$ (Fig. 6.) continuée de part & d'autre à l'infini par des parties semblables CcA, AaB, BbD *&c.*, situées alternativement au dessus, & au dessous de l'axe, sera propre à représenter la fonction φ, soit que cette courbe soit réguliére, ou qu'elle soit irréguliére. D'où il s'ensuit que, puisque au commencement du mouvement l'équation de la courbe est $y = 2\varphi(x)$, il suffira de considérer la courbe initiale de la corde AaB, quelle qu'elle soit, & si on réitére sa description au dessous, & au dessus de l'axe de part & d'autre à l'infini, la moitié de la somme des ordonnés qui répondent aux abscisses $x + t\sqrt{c}$, $x - t\sqrt{c}$ dans la courbe composée $CcAaBb$, sera l'ordonnée à l'abscisse x dans la courbe de la corde tendue après un tems quelconque t.

14. Cette construction de Mr. Euler est évidemment beaucoup plus générale que celle, que Mr. D'Alembert a imaginé, celui-ci ayant toujours supposé que la courbe génératrice fut réguliére, & qu'elle puisse être renfermée dans une équation continuë. C'est dans cette idée que ce grand Géométre a cru qu'une telle construction devenoit insuffisante toutes les fois que dans la courbe génératrice, on n'auroit pas suivi la loi de continuité, & il s'est contenté d'en avertir le Public dans une Addition à ses Mémoires imprimée dans le Tôme de l'année 1750.

Mr. Euler a tâché de répondre à cette objection dans le Tôme pour l'année 1753.; il reprend ici toute l'Analise

lise du problême, & il soutient constamment contre Mr. D'Alembert que pour l'exactitude de la construction donnée, il n'est nullement nécessaire d'avoir égard à la loi de continuité dans la fonction φ, qui dépend de la courbe initiale de la corde. Mais comme Mr. D'Alembert n'a apporté aucune raison particuliére pour appuyer son objection, Mr. Euler n'en a aussi apporté aucune, d'où il suit que la question reste encore indécise. Mr. D'Alembert promet dans sa nouvelle Edition de l'excellent Traité de Dinamique de l'Année passée un Ecrit assés étendu sur cette matiére; mais je ne sai pas s'il ait encore vu le jour; en attendant, qu'il me soit permis de faire sur cette dispute la refléxion suivante.

15. Il est certain que les Principes du calcul différentiel & intégral dépendent de la considération des fonctions variables algébriques; il ne paroit donc pas qu'on puisse donner plus d'étendue aux conclusions tirées de ces Principes que n'en comporte la nature même de ces fonctions. Or personne ne sauroit douter que dans les fonctions algébriques toutes leurs différentes valeurs ne soient liées ensemble par la loi de continuité; c'est pourquoi il semble indubitable, que les conséquences qui se déduisent par les régles du calcul différentiel & intégral, seront toujours illégitimes dans tous les cas, ou cette loi n'est pas supposée avoir lieu. Il s'ensuit de-là, que, puisque la construction de Mr. Euler est déduite immédiatement de l'intégration de l'équation différentielle donnée, cette construction n'est applicable par sa propre nature qu'aux courbes continuës, & qui peuvent être exprimées par une fonction quelconque des variables t & x. Je conclus donc que toutes les preuves qu'on peut apporter pour décider une telle question, en supposant d'abord que l'ordonnée y de la courbe, soit une fonction de t & u, comme l'ont fait jusqu'ici Mr. D'Alembert, & Mr. Euler, sont

font abfolument infuffifantes ; & que ce n'eft, que par un calcul tel que celui, que nous avons en vuë, dans lequel on confidére les mouvemens des points de la corde chacun en particulier, qu'on peut efpérer de parvenir à une conclufion qui foit à l'abris de toute atteinte.

16. Pendant le cours d'une telle difpute entre deux des plus grands Géométres de notre fiécle, il s'eft élevé un troifiéme Adverfaire contre tous les deux ; c'eft le célébre Mr. Daniel Bernoulli fi avantageufement connu par fes excellens Ouvrages. Celui-ci dans un Mémoire imprimé parmi ceux de l'Académie Royale de Berlin de l'anne 1753. prétend avoir démontré que la folution de Mr. Tailor *de chordis vibrantibus* eft feule capable de fatisfaire à tous les cas poffibles d'un tel problême, & il établit cette propofition générale, que, quel que puiffe être le mouvement d'une corde tendue, elle ne formera toujours que des trochoides allongées, ou bien que fa figure fera un mélange de deux, ou plufieurs courbes de cette efpèce. Or nous avons trouvé plus haut (art. 11.), que dans l'hypothèfe de Mr. Tailor l'équation de la corde vibrante eft généralement $y = Y$ fin. $(\frac{s\pi x}{2a}) \times$ cof. $(\frac{s\pi t}{2T}\sqrt{\frac{2hP}{Sa}})$; donc pofant différentes conftantes α, β, γ, δ *&c* pour Y, & mettant au lieu d's les nombres 1, 2, 3 *&c.* il réfulte pour l'équation générale de la corde felon Mr. Bernoulli.

$$y = \alpha \text{ fin.} (\frac{\pi x}{2a}) \times \text{cof.} (\frac{\pi t}{2T}\sqrt{\frac{2hP}{Sa}})$$
$$+ \beta \text{ fin.} (\frac{2\pi x}{2a}) \times \text{cof.} (\frac{2\pi t}{2T}\sqrt{\frac{2hP}{Sa}})$$
$$+ \gamma \text{ fin.} (\frac{3\pi x}{2a}) \times \text{cof.} (\frac{3\pi t}{2T}\sqrt{\frac{2hP}{Sa}})$$
$$+ \delta \text{ fin.} (\frac{4\pi x}{2a}) \times \text{cof.} (\frac{4\pi t}{2T}\sqrt{\frac{2hP}{Sa}})$$
$$+ \&c.$$

L'Au-

L'Auteur déduit cette ingénieuse théorie par une espéce d'induction qu'il tire de la considération des mouvemens d'un nombre de corps qui sont supposés former des vibrations réguliéres & isochrones; il démontre que s'il n'y a qu'un seul corps, il doit suivre les loix connues de l'isochronisme, que s'il y en a deux, leurs vibrations peuvent être censées composées de deux vibrations isochrones de la premiére espéce, & ainsi de suite; d'où il conclut que l'équation générale apportée ci-dessus sera propre à exprimer toutes ces espéces de mouvemens, en prenant autant des termes qu'il y a de corps; & que dans le cas de la corde tendue le nombre des termes doit être infini; il appuye de plus son sentiment sur l'expérience qui nous enseigne, que d'une même corde il résulte plusieurs sons armonieux, qui répondent pour ainsi dire à chaque terme de son équation. Enfin il étend cette théorie à tous les mouvemens réciproques infiniment petits, qui ont lieu dans la nature, & il croit pouvoir en déduire beaucoup de conséquences importantes. Toutes ces choses sont exposées en détail par l'Auteur dans la piéce citée, à laquelle nous renvoyons les Lecteurs; il me suffira d'en avoir donné en général une idée asses nette.

Le dessein de Mr. Bernoulli étoit donc de faire voir que les calculs des Mrs. D'Alembert, & Euler ne nous apprenoient rien de plus, que ce qu'on pouvoit déduire de ceux de Mr. Tailor, & même que ces calculs, quoique extrémement simples pouvoient répandre sur la nature des vibrations des cordes une lumiére qu'on attendroit en vain de l'Analise abstraite & épineuse de ces deux Géométres.

17. L'un d'eux, savoir Mr. Euler s'est hâté de répondre à ces objections dans la même Dissertation citée, qui est imprimée à la suite de celles de Mr. Bernoulli. Il objecte à son tour à celui-ci, que son équation pour la

courbe

courbe ſonore, quoique continuée à l'infini, ne peut cependant exprimer tous les mouvemens poſſibles d'une corde tendue; car ſi l'on poſe $t = o$ l'équation de la courbe devient $y = \alpha$ ſin. $(\frac{\pi x}{2a}) + \beta$ ſin. $(\frac{2 \pi x}{2a}) + \gamma$ ſin. $(\frac{3 \pi x}{2a}) +$ &c. Par conſéquent il faudroit que cette équation renfermat toutes les figures qu'on peut donner à une corde tendue, ſavoir toutes les courbes poſſibles, ce qui ne paroit pas être à cauſe de certaines propriétés, qui ſemblent diſtinguer les courbes compriſes dans cette équation de toutes les autres courbes qu'on pourroit imaginer; ces propriétés ſont les mêmes que Mr. D'Alembert requiert dans ſes courbes génératrices, ſavoir qu'en augmentant, ou diminuant l'abſciſſe d'un multiple quelconque de l'axe, la valeur de l'ordonnée y ne change point. En effet l'on peut, ce me ſemble, démontrer que toutes les courbes douées de ces propriétés pourront ſe réduire à l'équation ci-deſſus. D'où il s'enſuit, que quoique Mr. D'Alembert ait trouvé l'Analiſe Tailorienne inſuffiſante pour en tirer une réſolution générale, néanmoins il paroit convenir avec Mr. Bernoulli dans le fond de la choſe, ſavoir que le problême ne ſoit réſouluble dans d'autres cas, que dans ceux de la trochoide, ou du mélange de pluſieurs trochoides.

18. On voit de-là, que les objections de Mrs. Bernoulli, & D'Alembert contre Mr. Euler, quoiqu'elles différent beaucoup les unes des autres, tiennent néanmoins aux mêmes Principes. Au reſte ni Mr. Bernoulli, ni Mr. Euler n'ont fait voir directement, ſi toutes les courbes que peut former une corde tendue ſont compriſes ou non dans l'équation rapportée; car, puiſque dans cette équation chaque terme répond, pour ainſi dire, aux mouvemens de chaque point de la corde, il eut fallu pour cela

donner

donner d'abord une solution générale du problême de la corde vibrante dans l'hypothése qu'elle fut chargée d'un nombre indéfini de corps; solution que Mr. Bernoulli même avoue n'avoir jamais vu, & qu'il croit de plus que personne n'ait jamais donnée.

Il résulte de tout cet exposé que l'Analise que nous avons proposée dans le chapitre précédent est, peut être, la seule qui puisse jetter sur ces matiéres obscures une lumiére suffisante à éclaircir les doutes qu'on doit former de part, & d'autre. Je vais donc entreprendre cette Analise, & je tâcherai de la développer dans toute son étendue, non seulement parcequ'elle doit satisfaire à tous les objets que nous avons ici en vue; mais encore parce qu'elle est, ce me semble, entiérement neuve, puisque il s'agit de déterminer les mouvemens de tant de corps qu'on en voudra supposer sans concevoir d'abord qu'il y ait entr'eux aucune loi de continuité, par laquelle ils soient liés, pour ainsi dire, & contenus dans une même formule.



CHAPITRE III.

Solution du Problême général proposé dans les chapitres précédens.

19. Soit pour abréger $\frac{2Eh}{MT^2r} = e$, on aura par l'article 8. les équations suivantes,

$$\frac{d^2y^{\mathrm{I}}}{dt^2} = e\,(y^{\mathrm{II}} - 2y^{\mathrm{I}})$$

$$\frac{d^2y^{\mathrm{II}}}{dt^2} = e\,(y^{\mathrm{III}} - 2y^{\mathrm{II}} + y^{\mathrm{I}})$$

$$\frac{d^2y^{\mathrm{III}}}{dt^2} = e\,(y^{\mathrm{IV}} - 2y^{\mathrm{III}} + y^{\mathrm{II}})$$

$$\frac{d^2y^{\mathrm{IV}}}{dt^2} = e\,(y^{\mathrm{V}} - 2y^{\mathrm{IV}} + y^{\mathrm{III}})$$

&c.

$$\frac{d^2y^{m-1}}{dt^2} = e\,(-2y^{m-1} + y^{m-2}).$$

Pour intégrer toutes ces équations, on n'a qu'à recourir à la méthode, que Mr. D'Alembert nous a donné dans les Mémoires de l'Académie Royale de Berlin. On supposera d'abord selon cette méthode $dy^{\mathrm{I}} = u^{\mathrm{I}}dt$, $dy^{\mathrm{II}} = u^{\mathrm{II}}dt$, $dy^{\mathrm{III}} = u^{\mathrm{III}}dt$, $dy^{\mathrm{IV}} = u^{\mathrm{IV}}dt$ &c. $dy^{m-1} = u^{m-1}dt$; ce qui changera les équations différentielles du second ordre dans les suivantes du premier

$$du^{\mathrm{I}} = e\,(y^{\mathrm{II}} - 2y^{\mathrm{I}})\,dt$$

$$du^{\mathrm{II}} = e\,(y^{\mathrm{III}} - 2y^{\mathrm{II}} + y^{\mathrm{I}})\,dt$$

$$du^{\mathrm{III}} = e\,(y^{\mathrm{IV}} - 2y^{\mathrm{III}} + y^{\mathrm{II}})\,dt$$

$$du^{\mathrm{IV}} = e\,(y^{\mathrm{V}} - 2y^{\mathrm{IV}} + y^{\mathrm{III}})\,dt$$

&c.

$$du^{m-1} = e\,(-2y^{m-1} + y^{m-2})\,dt.$$

Il eſt à remarquer que les quantités u^{I}, u^{II}, u^{III} *&c.* expriment les viteſſes des corps qui parcourent les eſpaces y^{I}, y^{II}, y^{III} *&c.* & qu'ainſi il eſt encore important de déterminer leurs valeurs.

Préſentement il faut multiplier toutes ces équations, moins une à volonté, par des coéficiens indéterminés, & les ajouter enſuite dans une même ſomme. Soient M^{I}, M^{II}, M^{III} *&c.* les coéficiens qui doivent multiplier les derniéres équations, & N^{I}, N^{II}, N^{III} *&c.* ceux qui multiplient les autres, & on aura $M^{I}du^{I} + N^{I}dy^{I} + M^{II}du^{II} + N^{II}dy^{II} + M^{III}du^{III} + N^{III}dy^{III} + \&c. + M^{m-1}du^{m-1} + N^{m-1}dy^{m-1} = (N^{I}u^{I} + e[M^{II} - 2M^{I}]y^{I})dt + (N^{II}u^{II} + e[M^{III} - 2M^{II} + M^{I}]y^{II})dt + (N^{III}u^{III} + e[M^{IV} - 2M^{III} + M^{II}]y^{III})dt + \&c. + (N^{m-1}u^{m-1} + e[-2M^{m-1} + M^{m-2}]y^{m-1})dt$, où l'on ſuppoſera pour plus de facilité le premier coéficient $M^{I} = 1$.

Soit fait enſorte que le premier membre de cette équation devienne un multiple exact de la différentielle du ſecond; & ſuppoſant R un coéficient conſtant quelconque on trouvera par la comparaiſon des termes $RM^{I} = N^{I}$; $RM^{II} = N^{II}$; $RM^{III} = N^{III}$ *&c.* $RM^{m-1} = N^{m-1}$; enſuite $RN^{I} = e(M^{II} - 2M^{I})$; $RN^{II} = e(M^{III} - 2M^{II} + M^{I})$; $RN^{III} = e(M^{IV} - 2M^{III} + M^{II})$ *&c.* $RN^{m-1} = e(-2M^{m-1} + M^{m-2})$; en ſubſtituant dans ces derniéres équations les valeurs des N tirées des premiéres, il en réſultera

$$R^2M^{I} = e(M^{II} - 2M^{I})$$
$$R^2M^{II} = e(M^{III} - 2M^{II} + M^{I})$$
$$R^2M^{III} = e(M^{IV} - 2M^{III} + M^{II})$$
$$\&c.$$
$$R^2M^{m-1} = e(-2M^{m-1} + M^{m-2}).$$

Soit poſé $\frac{R^2}{e} + 2 = K$, & en ordonnant les termes on parviendra aux équations

$$M^{II} = K M^{I}$$
$$M^{III} = K M^{II} - M^{I}$$
$$M^{IV} = K M^{III} - M^{II}$$
&c.

d'où l'on doit tirer les valeurs d'M.

Pour y parvenir, je considère que ces équations étant toutes semblables, on peut les exprimer généralement par $M^{\mu} = K M^{\mu-1} - M^{\mu-2}$, posant pour μ tous les nombres entiers positifs depuis o jusqu'à $m - 1$, laquelle équation contient évidemment une suite récurrente, dont l'échelle de rélation est $K - 1$. On aura donc pour la valeur de M^{μ} l'expression $A a^{\mu} + B b^{\mu}$, où A, & B sont des constantes, & a & b expriment les racines de l'équation du second dégré $z^2 - K z + 1 = 0$. De cette équation l'on tire $z = \frac{K}{2} \pm \sqrt{(\frac{K^2}{4} - 1)}$, ce qui donne $a = \frac{K}{2} + \sqrt{(\frac{K^2}{4} - 1)}$, $b = \frac{K}{2} - \sqrt{(\frac{K^2}{4} - 1)}$. Pour déterminer les constantes A & B, on fera la comparaison des deux premiers termes, savoir M^{0}, & M^{I}; or M^{0} est évidemment égal à zero, puisque l'équation qu'il devroit multiplier ne se trouve pas; & $M^{I} = 1$ par supposition; l'on aura donc $A + B = 0$; & $A a + B b = 1$, d'où l'on déduit $B = -A$; $A(a-b) = 1$; $A = \frac{1}{a-b}$; & $B = -\frac{1}{a-b}$; ces valeurs étant substituées, il en résultera $M^{\mu} = \frac{a^{\mu} - b^{\mu}}{a - b}$.

Nous avons supposé que le nombre des équations fut $= m - 1$ (art. 8.); il faut donc que le coéficient qui auroit multiplié l'équation suivante, soit de soi même égal à zero; savoir, il faut que $M^{m} = 0$, ou bien

que

que $\frac{a^m - b^m}{a - b} = 0$. Voila l'équation qui nous donnera la valeur de la quantité R qui étoit encore inconnuë.

20. Pour résoudre cette équation j'ai recours au fameux théorème de Mr. Cotes, par lequel on trouve $a^m - b^m = (a - b) \checkmark (a^2 - 2ab \text{ cos. } \frac{\pi}{m} + b^2) \times \checkmark (a^2 - 2ab \text{ cos. } \frac{2\pi}{m} + b^2) \times \checkmark (a^2 - 2ab \text{ cos. } \frac{3\pi}{m} + b^2) \times$ &c., en prenant un nombre de facteurs égal à m, de sorte que le dernier devienne $\checkmark (a^2 - 2ab \text{ cos. } \frac{[m-1]\pi}{m} + b^2)$, où π dénote la circonférence du cercle, dont le rayon est 1. L'on a donc dans notre cas $\checkmark (a^2 - 2ab \text{ cos. } \frac{\pi}{m} + b^2) \times \checkmark (a^2 - 2ab \text{ cos. } \frac{2\pi}{m} + b^2) \times \checkmark (a^2 - 2ab \text{ cos. } \frac{3\pi}{m}) \times$ &c. $\times \checkmark (a^2 - 2ab \text{ cos. } \frac{[m-1]\pi}{m} + b^2) = 0$, ce qui donne autant d'équations particuliéres, qu'il y a de facteurs, savoir en dégageant ces expressions des radicaux,

$$a^2 - 2ab \text{ cos. } \frac{\pi}{m} + b^2 = 0$$

$$a^2 - 2ab \text{ cos. } \frac{2\pi}{m} + b^2 = 0$$

$$a^2 - 2ab \text{ cos. } \frac{3\pi}{m} + b^2 = 0$$

&c.

$$a^2 - 2ab \text{ cos. } \frac{[m-1]\pi}{m} + b^2 = 0.$$

Soit ν un nombre quelconque entier depuis 0 jusqu'à $m - 1$, & toutes ces équations se réduiront à celle-ci

$a^2 -$

$a^2 - 2ab$ cos. $\frac{\nu\pi}{m} + b^2 = 0$; si l'on substitue les valeurs trouvées de a & b (art. 19.), elle se change en $K^2 - 2 - 2$ cos. $\frac{\nu\pi}{m} = 0$, d'où l'on tire $K^2 = 2$ $(1 +$ cos. $\frac{\nu\pi}{m})$, ce qui se réduit par les théorèmes de la multiplication des angles à $K^2 = 4$ cos. $(\frac{\nu\pi}{2m})^2$, d'où l'on a enfin $K = \pm 2$ cos. $\frac{\nu\pi}{2m}$.

21. Je remarque d'abord, que la variété des signes dans cette expression de K est inutile, parceque en faisant ν plus grand de $\frac{m}{2}$ la formule nous redonne les mêmes valeurs, que quand ν étoit plus petit, mais avec des signes contraires; l'on aura donc simplement $K = 2$ cos. $\frac{\nu\pi}{2m}$, posant pour ν tous les nombres entiers positifs, depuis 0 jusqu'à $m - 1$. Par cette valeur générale de K, on trouvera celle de R par le moyen de l'équation $\frac{R^2}{e} + 2 = K$ (art. 18.); car on aura $R^2 = 2e$ (cos. $\frac{\nu\pi}{2m} - 1)$ $= - 4e$ (sin. $\frac{\nu\pi}{4m})^2$ par les théorèmes cités, d'où il résulte $R = \pm 2\sqrt{e} \times$ sin. $\frac{\nu\pi}{4m} \times \sqrt{-1}$. On déduira encore de la valeur de K, celles des quantités a & b, comme il suit, $a =$ cos. $\frac{\nu\pi}{2m} + \sqrt{([\text{cos.} \frac{\nu\pi}{2m}]^2 - 1)}$, $b =$ cos. $\frac{\nu\pi}{2m} - \sqrt{([\text{cos.} \frac{\nu\pi}{2m}]^2 - 1)}$, savoir

$a =$

$a = \text{cos.}\,\frac{\nu\pi}{2m} + \text{sin.}\,\frac{\nu\pi}{2m} \times \sqrt{-1}$, $b = \text{cos.}\,\frac{\nu\pi}{2m} - \text{sin.}\,\frac{\nu\pi}{2m} \times \sqrt{-1}$, d' où l' on tire en ſubſtituant

$$M^{\mu} = (\text{cos.}\,\frac{\nu\pi}{2m} + \text{sin.}\,\frac{\nu\pi}{2m} \times \sqrt{-1})^{\mu} : 2\,\text{sin.}\,\frac{\nu\pi}{2m} \times \sqrt{-1}$$
$$- (\text{cos.}\,\frac{\nu\pi}{2m} - \text{sin.}\,\frac{\nu\pi}{2m} \times \sqrt{-1})^{\mu} : 2\,\text{sin.}\,\frac{\nu\pi}{2m} \times \sqrt{-1}$$

laquelle expreſſion ſe réduit encore, par les mêmes théorèmes ci-deſſus, à $M^{\mu} = \text{sin.}\,\frac{\mu \times \nu\pi}{2m} : \text{sin.}\,\frac{\nu\pi}{2m}$.

22. Toutes ces opérations achevées, retournons à préſent ſur nos pas pour procéder à l' intégration de l' équation différentielle (art. 19.). Soit pour abréger $M^{I} u^{I} + M^{II} u^{II} + M^{III} u^{III} + \&c.; + M^{m-1} u^{m-1} + R(M^{I} y^{I} + M^{II} y^{II} + M^{III} y^{III} + \&c. + M^{m-1} y^{m-1}) = z$, elle deviendra par ce moyen $dz = Rz\,dt$, dont l'intégrale ſe trouve $z = Fc^{Rt}$, où c eſt le nombre, dont le logarithme hyperbolique eſt 1, & F dénote une conſtante quelconque égale à valeur de z, qui répond au cas de $t = 0$; l'on aura, donc en reſtituant au lieu de z ſa valeur premiére, $M^{I} u^{I} + M^{II} u^{II} + M^{III} u^{III} + \&c. + M^{m-1} u^{m-1}; + R(M^{I} y^{I} + M^{II} y^{II} + M^{III} y^{III} + \&c. + M^{m-1} y^{m-1}) = Fc^{Rt}$, & puiſque $u^{I} dt = dy^{I}$; $u^{II} dt = dy^{II}$; $u^{III} dt = dy^{III}$; &c. ſi l' on multiplie toute l'équation par dt, il en réſultera $M^{I} dy^{I} + M^{II} dy^{II} + M^{III} dy^{III} + \&c. + M^{m-1} dy^{m-1} + R(M^{I} y^{I} + M^{II} y^{II} + M^{III} y^{III} + \&c. + M^{m-1} y^{m-1})\,dt = Fc^{Rt} dt$, & multipliant encore par c^{Rt}, & intégrant de nouveau $(M^{I} y^{I} + M^{II} y^{II} + M^{III} y^{III} + \&c. + M^{m-1} y^{m-1})\,c^{Rt} = \frac{Fc^{2Rt}}{2R} + G$.

Pour déterminer les conſtantes F & G ſoient V^{I}, V^{II}, V^{III} &c., V^{m-1}, & Y^{I}, Y^{II}, Y^{III} &c., Y^{m-1}, les valeurs de u^{I}, u^{II},

u^{II}, u^{III} &c., u^{m-1}, & de y^{I}, y^{II}, y^{III} &c., y^{m-1} au commencement du mouvement, lorsque $t = o$; supposons de plus pour abréger.

$$M^I Y^I + M^{II} Y^{II} + M^{III} Y^{III} + \&c. + M^{m-1} Y^{m-1} = P.$$
$$M^I V^I + M^{II} V^{II} + M^{III} V^{III} + \&c. + M^{m-1} V^{m-1} = Q,$$

l'on aura d'abord $F = Q + RP$, ensuite posant $t = o$ dans la derniére équation, $P = \frac{F}{2R} + G$, d'où l'on tire

$$G = \frac{2PR - F}{2R} = \frac{2PR - Q - PR}{2R} = \frac{PR - Q}{2R};$$

donc en divisant l'équation par c^{Rt} on trouvera finalement

$$M^I y^I + M^{II} y^{II} + M^{III} y^{III} + \&c. + M^{m-1} y^{m-1} = \frac{RP + Q}{2R} \times c^{Rt} + \frac{RP - Q}{2R} \times c^{-Rt} = P \times \frac{c^{Rt} + c^{-Rt}}{2}$$
$$+ \frac{Q}{R} \times \frac{c^{Rt} - c^{-Rt}}{2},$$

ce qui à cause de $R = \pm 2\sqrt{e} \times \text{fin.}\ \frac{\nu\pi}{4m} \times \sqrt{-1}$ se reduit à

$$M^I y^I + M^{II} y^{II} + M^{III} y^{III} + \&c. + M^{m-1} y^{m-1} = P \times \text{cos.}\ (2t\sqrt{e} \times \text{fin.}\ \frac{\nu\pi}{4m}) + \frac{Q \times \text{fin.}\ (2t\sqrt{e} \times \text{fin.}\ \frac{\nu\pi}{4m})}{2\sqrt{e} \times \text{fin.}\ \frac{\nu\pi}{4m}}$$

soit qu'on prenne dans R le signe $+$, ou le signe $-$, comme nous l'enseignent les expressions exponentielles imaginaires des sinus & cosinus, si familiéres aujourd'hui aux Géométres.

23. Cette équation toute simple qu'elle est suffit néanmoins pour déterminer les valeurs des inconnues y^{I}, y^{II}, y^{III} &c. qui sont au nombre de $m - 1$. Pour s'en convaincre, on n'a qu'à refléchir qu'elle contient le nombre indéterminé ν, qui peut avoir les valeurs 1, 2, 3 &c. jusqu'à $m - 1$, d'où il résultera autant d'équations. Tout se réduit donc à déterminer par le moyen de toutes ces équa-

équations, les valeurs de chaque inconnuë qu'elles contiennent, c'eſt ce que nous allons entreprendre.

Je commence par mettre au lieu des quantités M leurs valeurs trouvées (art. 21.), & effaçant le dénominateur commun ſin. $\frac{\nu\pi}{2m}$ qui s'évanouit naturellement de l'équation, je poſe pour plus de commodité.

$$P^\nu = Y^{\mathrm{I}}\,\text{ſin.}\,\frac{\nu\pi}{2m} + Y^{\mathrm{II}}\,\text{ſin.}\,\frac{2\nu\pi}{2m} + Y^{\mathrm{III}}\,\text{ſin.}\,\frac{3\nu\pi}{2m} + \&c. + Y^{m-1}\,\text{ſin.}\,\frac{(m-1)\nu\pi}{2m}.$$

$$Q^\nu = V^{\mathrm{I}}\,\text{ſin.}\,\frac{\nu\pi}{2m} + V^{\mathrm{II}}\,\text{ſin.}\,\frac{2\nu\pi}{2m} + V^{\mathrm{III}}\,\text{ſin.}\,\frac{3\nu\pi}{2m} + \&c. + V^{m-1}\,\text{ſin.}\,\frac{(m-1)\nu\pi}{2m}.$$

Où les expoſans de P, & Q dénoteront ſimplement les valeurs particuliéres de ν, qui leur appartiennent.
Ainſi l'équation générale ci-deſſus, deviendra

$$y^{\mathrm{I}}\,\text{ſin.}\,\frac{\nu\pi}{2m} + y^{\mathrm{II}}\,\text{ſin.}\,\frac{2\nu\pi}{2m} + y^{\mathrm{III}}\,\text{ſin.}\,\frac{3\nu\pi}{2m} + \&c. + y^{m-1}\,\text{ſin.}\,(m-1)\,\frac{\nu\pi}{2m} = P^\nu \times \text{coſ.}\left(2t\sqrt{e} \times \text{ſin.}\,\frac{\nu\pi}{4m}\right) + \frac{Q^\nu \times \text{ſin.}\left(2t\sqrt{e} \times \text{ſin.}\,\frac{\nu\pi}{4m}\right)}{2\sqrt{e} \times \text{ſin.}\,\frac{\nu\pi}{4m}}$$

Soit encore pour abréger

$$P^\nu \times \text{coſ.}\left(2t\sqrt{e} \times \text{ſin.}\,\frac{\nu\pi}{4m}\right) + \frac{Q^\nu \times \text{ſin.}\left(2t\sqrt{e} \times \text{ſin.}\,\frac{\nu\pi}{4m}\right)}{2\sqrt{e} \times \text{ſin.}\,\frac{\nu\pi}{4m}} = S^\nu$$

& poſant ſucceſſivement à la place de ν tous les nombres naurels depuis 0, juſqu'à $m-1$, on aura les équations ſuivantes

$$y^{\text{I}} \text{ fin. } \frac{\pi}{2m} + y^{\text{II}} \text{ fin. } \frac{2\pi}{2m} + y^{\text{III}} \text{ fin. } \frac{3\pi}{2m} + \&c. +$$

$$y^{m-1} \text{ fin. } (m-1) \frac{\pi}{2m} = S^{\text{I}}$$

$$y^{\text{I}} \text{ fin. } \frac{2\pi}{2m} + y^{\text{II}} \text{ fin. } \frac{4\pi}{2m} + y^{\text{III}} \text{ fin. } \frac{6\pi}{2m} + \&c. +$$

$$y^{m-1} \text{ fin. } 2 (m-1) \frac{\pi}{2m} = S^{\text{II}}$$

$$y^{\text{I}} \text{ fin. } \frac{3\pi}{2m} + y^{\text{II}} \text{ fin. } \frac{6\pi}{2m} + y^{\text{III}} \text{ fin. } \frac{9\pi}{2m} + \&c. +$$

$$y^{m-1} \text{ fin. } 3 (m-1) \frac{\pi}{2m} = S^{\text{III}}$$

&c.

$$y^{\text{I}} \text{ fin. } (m-1) \frac{\pi}{2m} + y^{\text{II}} \text{ fin. } 2 (m-1) \frac{\pi}{2m} + \&c. +$$

$$y^{m-1} \text{ fin. } (m-1)^2 \frac{\pi}{2m} = S^{m-1}$$

dont le nombre fera $m - 1$.

Il faudroit à préfent, felon les règles ordinaires fubftituer les valeurs des inconnues y^{I}, y^{II}, y^{III} &c. d'une équation dans les autres fucceffivement, pour arriver à une, qui ne contienne plus qu'une feule de ces variables; mais il eft facile de voir, qu'en s'y prenant de cette façon on tomberoit dans des calculs impraticables à caufe du nombre indéterminé d'équations & d' inconnues, il eft donc néceffaire de fuivre une autre route; voici celle qui m'a paru la plus propre.

24. Je multiplie d'abord chacune de ces équations par un des coéficiens indéterminés D^{I}, D^{II}, D^{III}, D^{IV} &c., en fuppofant que le premier D^{I} foit $= 1$; enfuite je les ajoute toutes enfemble, j'ai

$$y^{\text{I}} \left(D^{\text{I}} \text{ fin. } \frac{\pi}{2m} + D^{\text{II}} \text{ fin. } \frac{2\pi}{2m} + D^{\text{III}} \text{ fin. } \frac{3\pi}{2m} + \&c \right.$$

$$\left. + D^{m-1} \text{ fin. } [m-1] \frac{\pi}{2m} \right)$$

$$+ y^{\text{II}}$$

$$+ y^{II} \left(D^{I} \text{ fin. } \frac{2\pi}{2m} + D^{II} \text{fin. } \frac{4\pi}{2m} + D^{III} \text{ fin. } \frac{6\pi}{2m} + \&c. \right.$$

$$\left. + D^{m-1} \text{ fin. } 2 [m-1] \frac{\pi}{2m} \right)$$

$$+ y^{III} \left(D^{I} \text{ fin. } \frac{3\pi}{2m} + D^{II} \text{ fin. } \frac{6\pi}{2m} + D^{III} \text{ fin. } \frac{9\pi}{2m} + \&c \right.$$

$$\left. + D^{m-1} \text{ fin. } 3 [m-1] \frac{\pi}{2m} \right)$$

$$+ \&c.$$

$$+ y^{m-1} \left(D^{I} \text{ fin. } [m-1] \frac{\pi}{2m} + D^{II} \text{fin. } 2[m-1] \frac{\pi}{2m} \right.$$

$$\left. + \&c. + D^{m-1} \text{ fin. } [m-1]^2 \frac{\pi}{2m} \right)$$

$$= D^{I} S^{I} + D^{II} S^{II} + D^{III} S^{III} + \&c. + D^{m-1} S^{m-1}.$$

Qu'on veuille à préfent la valeur d'un y quelconque, par exemple de y^{μ}, l'on fera évanouir les coéficiens des autres y, & l'on obtiendra l'équation fimple.

$$y^{\mu} \left(D^{I} \text{ fin. } \frac{\mu\pi}{2m} + D^{II} \text{ fin. } \frac{2\mu\pi}{2m} + D^{III} \text{ fin. } \frac{3\mu\pi}{2m} \right.$$

$$\left. + \&c. + D^{m-1} [m-1] \frac{\mu\pi}{2m} \right)$$

$$= D^{I} S^{I} + D^{II} S^{II} + D^{III} S^{III} + \&c. + D^{m-1} S^{m-1}.$$

L'on déterminera enfuite les valeurs des quantités D^{II}, D^{III}, D^{IV} &c., qui font en nombre de $m-2$ par les équations particuliéres qu'on aura én fuppofant égaux à zero les coéficiens de tous les autres y; l'on aura par là l'équation générale.

$$D^{I} \text{ fin. } \frac{\lambda\pi}{2m} + D^{II} \text{ fin. } \frac{2\lambda\pi}{2m} + D^{III} \text{ fin. } \frac{3\lambda\pi}{2m} + \&c.$$

$$+ D^{m-1} \text{ fin. } [m-1] \frac{\lambda\pi}{2m} = 0,$$ laquelle devra être vraie quelque nombre pofitif entier qu'on pofe au lieu de λ depuis 0, jufqu'à $m-1$, excepté μ.

 25. Pour

25. Pour tirer de cette équation les valeurs des quantités D, je remarque d'abord, que tout finus d'un angle multiple fe reduit à une fuite de puiffances entiéres, & pofitives du cofinus de l'angle fimple, dont le plus grand expofant eft égal au nombre qui en dénote le multiple diminué de l'unité, toute la fuite étant encore multipliée par le finus de l'angle fimple. Donc fi l'on développe de cette façon tous les finus des angles multiples de $\frac{\lambda\pi}{2m}$ & qu'on divife enfuite l'équation par fin. $\frac{\lambda\pi}{2m}$, on parviendra à une autre équation, qui ne contiendra que des puiffances de cof. $\frac{\lambda\pi}{2m}$, & dont le dégré fera $= m - 2$; de-là il fuit qu'en regardant cof. $\frac{\lambda\pi}{2m}$, comme l'inconnue de cette équation, fes racines devront être cof. $\frac{\pi}{2m}$, cof. $\frac{2\pi}{2m}$, cof. $\frac{3\pi}{2m}$ &c. jufqu'à cof. $(m-1)\frac{\pi}{2m}$, excepté cof. $\frac{\mu\pi}{2m}$. Par conféquent toute l'équation ne pourra être que le produit continuel des facteurs cof. $\frac{\lambda\pi}{2m}$ — cof. $\frac{\pi}{2m}$; cof. $\frac{\lambda\pi}{2m}$ — cof. $\frac{2\pi}{2m}$; cof. $\frac{\lambda\pi}{2m}$ — cof. $\frac{3\pi}{2m}$, &c. dont le dernier fera cof. $\frac{\lambda\pi}{2m}$ — cof. $(m-1)\frac{\pi}{2m}$, en omettant toute fois le facteur intermédiaire cof. $\frac{\lambda\pi}{2m}$ — cof. $\frac{\mu\pi}{2m}$; c'eft pourquoi fi l'on nomme L une conftante quelconque, l'on aura

$$\frac{D^{\text{I}} \text{ fin. } \frac{\lambda \pi}{2m} + D^{\text{II}} \text{ fin. } \frac{2 \lambda \pi}{2m} + \&c. + D^{m-1} \text{ fin. } (m-1) \frac{\lambda \pi}{2m}}{\text{fin. } \frac{\lambda \pi}{2m}}$$

$$= L \left(\text{cof. } \frac{\lambda \pi}{2m} - \text{cof. } \frac{\pi}{2m} \right) \left(\text{cof. } \frac{\lambda \pi}{2m} - \text{cof. } \frac{2 \pi}{2m} \right)$$

$$\left(\text{cof. } \frac{\lambda \pi}{2m} - \text{cof. } \frac{3 \pi}{2m} \right) \ldots \left(\text{cof. } \frac{\lambda \pi}{2m} - \text{cof. } [m-1] \frac{\pi}{2m} \right)$$

Le théorème déja cité de Mr. Cotes nous donne l'équation

$$p^{2m} - q^{2m} = (p^2 - q^2)(p^2 - 2pq \text{ cof. } \frac{\pi}{2m} + q^2)$$

$$(p^2 - 2pq \text{ cof. } \frac{2 \pi}{2m} + q^2)(p^2 - 2pq \text{ cof. } \frac{3 \pi}{2m} + q^2)$$

$\ldots\ldots (p^2 - 2pq \text{ cof. } [m-1] \frac{\pi}{2m} + q^2)$, en n'omettant aucun des facteurs intermédiaires ; que l'on compare donc ces facteurs avec ceux de l'équation précédente, en faisant $p^2 + q^2 = \text{cof. } \frac{\lambda \pi}{2m}$, & $2pq = 1$, & l'on aura

$$p^2 + 2pq + q^2 = 1 + \text{cof. } \frac{\lambda \pi}{2m} = 2 \left(\text{cof. } \frac{\lambda \pi}{4m} \right)^2$$

$$p^2 - 2pq + q^2 = \text{cof. } \frac{\lambda \pi}{2m} - 1 = -2 \left(\text{fin. } \frac{\lambda \pi}{4m} \right)^2,$$

d'où en extrayant les racines, il résulte $p + q = \pm \sqrt{2} \times \text{cof. } \frac{\lambda \pi}{2m}$, $p - q \pm \sqrt{2} \times \text{fin. } \frac{\lambda \pi}{2m} \times \sqrt{-1}$, & enfin

$$p = \pm \frac{\text{cof. } \frac{\lambda \pi}{4m} + \text{fin. } \frac{\lambda \pi}{4m} \times \sqrt{-1}}{\sqrt{2}}$$

$$q = \pm \frac{\text{cof. } \frac{\lambda \pi}{4m} - \text{fin. } \frac{\lambda \pi}{4m} \times \sqrt{-1}}{\sqrt{2}}$$

Par

Par conséquent l'on aura

$$p^2 = \frac{1}{2}\left(\text{cof.}\ \frac{\lambda\pi}{4m} + \text{fin.}\ \frac{\lambda\pi}{4m} \times \sqrt{-}\right)^2$$

$$= \frac{\text{cof.}\ \frac{\lambda\pi}{2m} + \text{fin.}\ \frac{\lambda\pi}{2m} \times \sqrt{-1}}{2}$$

$$q^2 = \frac{1}{2}\left(\text{cof.}\ \frac{\lambda\pi}{4m} - \text{fin.}\ \frac{\lambda\pi}{4m} \times \sqrt{-1}\right)^2$$

$$= \frac{\text{cof.}\ \frac{\lambda\pi}{2m} - \text{fin.}\ \frac{\lambda\pi}{2m} \times \sqrt{-1}}{2}$$

$p^2 - q^2 = \text{fin.}\ \frac{\lambda\pi}{2m} \times \sqrt{-1}$; de même

$$p^{2m} = \frac{1}{2^m}\left(\text{cof.}\ \frac{\lambda\pi}{4m} + \text{fin.}\ \frac{\lambda\pi}{4m} \times \sqrt{-1}\right)^{2m}$$

$$= \frac{\text{cof.}\ \frac{\lambda\pi}{2} + \text{fin.}\ \frac{\lambda\pi}{2} \times \sqrt{-1}}{2^m}$$

$$q^{2m} = \frac{1}{2^m}\left(\text{cof.}\ \frac{\lambda\pi}{4m} - \text{fin.}\ \frac{\lambda\pi}{4m} \times \sqrt{-1}\right)^{2m}$$

$$= \frac{\text{cof.}\ \frac{\lambda\pi}{2} - \text{fin.}\ \frac{\lambda\pi}{2} \times \sqrt{-1}}{2^m}$$

$$p^{2m} - q^{2m} = \frac{\text{fin.}\ \frac{\lambda\pi}{2} \times \sqrt{-1}}{2^{m-1}}$$

Toutes ces valeurs étant ainfi trouvées, l'on divifera $p^{2m} - q^{2m}$ par $(p^2 - q^2)(p^2 - 2pq\ \text{cof.}\ \frac{\mu\pi}{2m} + q^2)$ ce qui donne $\frac{\text{fin.}\ \frac{\lambda\pi}{2}}{2^{m-1}\ \text{fin.}\ \frac{\lambda\pi}{2m} \times (\text{cof.}\ \frac{\lambda\pi}{2m} - \text{cof.}\ \frac{\mu\pi}{2m})}$ laquelle expreffion multipliée par L devra être égale au premier membre.

membre de l'équation trouvée dans cet article; dont en ôtant de part & d'autre le diviſeur commun ſin. $\frac{\lambda\pi}{2m}$ on trouvera

$$D^{I} \text{ ſin. } \frac{\lambda\pi}{2m} + D^{II} \text{ ſin. } \frac{2\lambda\pi}{2m} + D^{III} \text{ ſin. } \frac{3\lambda\pi}{2m} + \&c.$$

$$+ D^{m-1} \text{ ſin. } (m-1)\frac{\lambda\pi}{2m} = \frac{L}{2^{m-1}} \times \frac{\text{ſin. } \frac{\lambda\pi}{2}}{\text{coſ. } \frac{\lambda\pi}{2m} - \text{coſ. } \frac{\mu\pi}{2m}}$$

équation qui doit être identique.

Si donc l'on multiplie toute l'équation par coſ. $\frac{\lambda\pi}{2m}$ — coſ. $\frac{\mu\pi}{2m}$, & qu'après avoir réduit les produits des ſinus par les coſinus en ſimples ſinus, on faſſe la comparaiſon des termes, on trouvera les valeurs cherchées des quantités indéterminées D. Pour faire cette opération plus aiſément commençons par multiplier la ſuite qui forme le premier membre de l'équation rapportée par 2 coſ. $\frac{\lambda\pi}{2m}$; en développant chaque produit particulier, & en ordonnant les termes, il viendra

$$D^{II} \text{ ſin. } \frac{\lambda\pi}{2m} + (D^{III} + D^{I}) \text{ ſin. } \frac{2\lambda\pi}{2m} + (D^{IV} + D^{II}) \text{ ſin. } \frac{3\lambda\pi}{2m} + \&c. + D^{m-2} \text{ ſin. } (m-1)\frac{\lambda\pi}{2m} + D^{m-1} \text{ ſin. } \frac{\lambda\pi}{2}.$$

Enſuite ſi l'on multiplie la même ſerie par 2 coſ. $\frac{\mu\pi}{2m}$, & qu'on retranche ce dernier produit de l'autre, on parviendra à l'équation

(D^{II}

$$(D^{II} - 2 D^{I} \text{cos}. \frac{\mu\pi}{2m}) \text{ sin}. \frac{\lambda\pi}{2m} + (D^{III} - 2 D^{II} \text{cos}. \frac{\mu\pi}{2m}$$

$$+ D^{I}) \text{ sin}. \frac{2\lambda\pi}{2m} + (D^{IV} - 2 D^{III} \text{cos}. \frac{\mu\pi}{2m}$$

$$+ D^{II}) \text{ sin}. \frac{3\lambda\pi}{2m} + \&c. + (-2 D^{m-1} \text{cos}. \frac{\mu\pi}{2m}$$

$$+ D^{m-2}) \text{ sin}. [m-1] \frac{\lambda\pi}{2m} + D^{m-1} \text{ sin}. \frac{\lambda\pi}{2}$$

$$= \frac{L}{2^{m-2}} \times \text{sin}. \frac{\lambda\pi}{2}.$$

L'on aura donc

$$D^{II} - 2 D^{I} \text{ cos}. \frac{\mu\pi}{2m} = 0$$

$$D^{III} - 2 D^{II} \text{ cos}. \frac{\mu\pi}{2m} + D^{I} = 0$$

$$D^{IV} - 2 D^{III} \text{ cos}. \frac{\mu\pi}{2m} + D^{II} = 0$$

&c.

$$-2 D^{m-1} \text{cos}. \frac{\mu\pi}{2m} + D^{m-2} = 0$$

$$D^{m-1} = \frac{L}{2^{m-2}}$$

d'où l'on doit tirer les valeurs des quantités D.

Il eſt viſible au premier aſpect, que les quantités D conſtituent une progreſſion recurrente, dans laquelle en commençant par le bas, il eſt

$$D^{m} = 0$$

$$D^{m-1} = \frac{L}{2^{m-2}}$$

$$D^{m-2} = 2 D^{m-1} \text{ cos}. \frac{\mu\pi}{2m} - D^{m}$$

$$D^{m-3} = 2 D^{m-2} \text{ cos}. \frac{\mu\pi}{2m} - D^{m-1}$$

&c.

Le

Le terme général de cette ſuite ſe trouvera comme ci-deſſus (art. 19.) exprimé de cette façon $D^{m-n} = Aa^n + Bb^n$, où a & b ſont les racines de l'équation du ſecond dégré $z^2 - 2z \text{ coſ. } \frac{\mu\pi}{2m} + 1 = 0$. Pour déterminer les conſtantes A & B qu'on poſe $n = 0$, & $= 1$, l'on aura $A + B = 0$, & $Aa + Bb = \frac{L}{2^{m-2}}$, ce qui donne $B = -A$, $A = \frac{L}{2^{m-2}(a-b)}$, $B = -\frac{L}{2^{m-2}(a-b)}$, & par conſéquent $D^{m-n} = \frac{L}{2^{m-2}} \times \frac{a^n - b^n}{a - b}$. Or ſi l'on ſubſtitue au lieu de a & b les racines de l'équation propoſée, il en réſultera par un procédé ſemblable à celui de l'article 25. $\frac{a^n - b^n}{a - b} = \frac{\text{ſin. } \frac{n\mu\pi}{2m}}{\text{ſin. } \frac{\mu\pi}{2m}}$, d'où $D^{m-n} = \frac{L}{2^{m-2}} \times \frac{\text{ſin. } \frac{n\mu\pi}{2m}}{\text{ſin. } \frac{\mu\pi}{2m}}$; & poſant pour plus de comodité $m - n = s$, $D^s = \frac{L}{2^{m-2}} \times \frac{\text{ſin. } (m-s)\frac{\mu\pi}{2m}}{\text{ſin. } \frac{\mu\pi}{2m}}$; mais $\text{ſin. } (m-s)\frac{\mu\pi}{2m} = \text{ſin. } (\frac{\mu\pi}{2} - \frac{s\mu\pi}{2m}) = \pm \text{ ſin. } \frac{s\mu\pi}{2m}$; où le ſigne $+$ doit être pris toutes les fois que μ eſt un nombre impair, & le ſigne $-$ quand μ eſt pair; on aura donc enfin $D^s = \pm \frac{L}{2^{m-2}} \times \frac{\text{ſin. } \frac{s\mu\pi}{2m}}{\text{ſin. } \frac{\mu\pi}{2m}}$, & telle eſt la

 valeur

valeur générale de D, d'où dépend la résolution des équations de l'article 23.

26. Reprenons maintenant l'équation de l'article 24., & substituant dans son second membre les valeurs trouvées des quantités D, on la réduira d'abord à

$$y^{\mu} \left(D^{\text{I}} \sin. \frac{\mu \pi}{2m} + D^{\text{II}} \sin. \frac{2 \mu \pi}{2m} + D^{\text{III}} \sin. \frac{3 \mu \pi}{2m} + \&c \right.$$
$$\left. + D^{m-1} \sin. [m-1] \frac{\mu \pi}{2m} \right) = \pm \frac{L}{2^{m-2} \sin. \frac{\mu \pi}{2m}}$$
$$\left(S^{\text{I}} \sin. \frac{\mu \pi}{2m} + S^{\text{II}} \sin. \frac{2 \mu \pi}{2m} + S^{\text{III}} \sin. \frac{3 \mu \pi}{2m} + \&c. \right.$$
$$\left. + S^{m-1} \sin. [m-1] \frac{\mu \pi}{2m} \right).$$

A l'égard du premier membre, on remarquera que $D^{\text{I}} \sin. \frac{\lambda \pi}{2m} + D^{\text{II}} \sin. \frac{2 \lambda \pi}{2m} + D^{\text{III}} \sin. \frac{3 \lambda \pi}{2m} + \&c. + D^{m-1} \sin. (m-1)$

$$\frac{\lambda \pi}{2m} = \frac{L}{2^{m-1}} \times \frac{\sin. \frac{\lambda \pi}{2}}{\cos. \frac{\lambda \pi}{2m} - \cos. \frac{\mu \pi}{2m}} \quad \text{(art. 25.)}$$

Donc si l'on suppose $\lambda = \mu$, l'on aura $D^{\text{I}} \sin. \frac{\mu \pi}{2m} + D^{\text{II}} \sin. \frac{2 \mu \pi}{2m} + D^{\text{III}} \sin. \frac{3 \mu \pi}{2m} + \&c. + D^{m-1}$

$$\sin. (m-1) \frac{\mu \pi}{2m} = \frac{L}{2^{m-1}} \times \frac{\sin. \frac{\mu \pi}{2}}{\cos. \frac{\mu \pi}{2m} - \cos. \frac{\mu \pi}{2m}};$$

mais puisque μ est un nombre entier, on a $\sin. \frac{\mu \pi}{2} = 0$; donc le dernier membre de l'équation se réduit à

L

$\frac{L}{2^{m-1}} \times \frac{0}{0}$. Pour en trouver la vraie valeur soit supposé λ variable, & différentiant à part le numérateur, & le dénominateur de la formule générale

$$\frac{\text{sin.} \frac{\lambda\pi}{2}}{\text{cos.} \frac{\lambda\pi}{2m} - \text{cos.} \frac{\mu\pi}{2m}}$$ on trouvera $$\frac{m \text{ cos.} \frac{\lambda\pi}{2}}{- \text{sin.} \frac{\lambda\pi}{2m}},$$ or μ

étant un nombre entier, cos. $\frac{\mu\pi}{2} = \pm 1$, le signe supérieur répond à μ pair, l'inférieur à μ impair; l'on aura donc D^{I} sin. $\frac{\mu\pi}{2m} + D^{II}$ sin. $\frac{2\mu\pi}{2m} + D^{III}$ sin. $\frac{3\mu\pi}{2m}$

$$+ \&c. + D^{m-1} \text{ sin. } (m-1) \frac{\mu\pi}{2m} = \pm \frac{L}{2^{m-1}} \times \frac{m}{\text{sin.} \frac{\mu\pi}{2m}},$$ & ainsi l'équation précédente deviendra

$$\pm y^{\mu} \times \frac{mL}{2^{m-1} \text{ sin.} \frac{\mu\pi}{2m}} = \pm \frac{L}{2^{m-1} \text{ sin.} \frac{\mu\pi}{2m}} (S^{I} \text{ sin.} \frac{\mu\pi}{2m} + S^{II} \text{ sin.} \frac{2\mu\pi}{2m} + S^{III} \text{ sin.} \frac{3\mu\pi}{2m} + \&c. + S^{m-1} \text{ sin. } [m-1] \frac{\mu\pi}{2m}),$$ d'où l'on tire

$$y^{\mu} = \frac{2}{m} \times (S^{I} \text{ sin.} \frac{\mu\pi}{2m} + S^{II} \text{ sin.} \frac{2\mu\pi}{2m} + S^{III} \text{sin.} \frac{3\mu\pi}{2m} + \&c. + S^{m-1} \text{ sin. } [m-1] \frac{\mu\pi}{2m}).$$

Voila donc quelle doit être l'expression générale des y qui dénotent les espaces parcourus par chacun des corps dans un tems quelconque t.

27. Pour connoître plus clairement la nature de l'équation trouvée, on y substituera les valeurs des quantités

S^{I}, S^{II}, S^{III} de l'art. 23. ce qui donnera finalement la formule

$$y^{\mu} = \frac{2}{m} \times P^{I} \text{ fin. } \frac{\mu \pi}{2m} \times \text{ cof. } (2t\sqrt{e} \times \text{ fin. } \frac{\pi}{4m})$$
$$+ \frac{2}{m} \times P^{II} \text{ fin. } \frac{2\mu \pi}{2m} \times \text{ cof. } (2t\sqrt{e} \times \text{ fin. } \frac{2\pi}{4m})$$
$$+ \frac{2}{m} \times P^{III} \text{ fin. } \frac{3\mu \pi}{2m} \times \text{ cof. } (2t\sqrt{e} \times \text{ fin. } \frac{3\pi}{4m})$$
$$+ \text{ \&c.}$$
$$+ \frac{2}{m} P^{m-1} \text{ fin. } [m-1] \frac{\mu \pi}{2m} \times \text{ cof. } (2t\sqrt{e} \times \text{ fin. } [m-1] \frac{\pi}{4m})$$
$$+ \frac{1}{m\sqrt{e}} \times \frac{Q^{I} \text{ fin. } \frac{\mu \pi}{2m} \times \text{ fin. } (2t\sqrt{e} \times \text{ fin. } \frac{\pi}{4m})}{\text{fin. } \frac{\pi}{4m}}$$
$$+ \frac{1}{m\sqrt{e}} \times \frac{Q^{II} \text{ fin. } \frac{2\mu \pi}{2m} \times \text{ fin. } (2t\sqrt{e} \times \text{ fin. } \frac{2\pi}{4m})}{\text{fin. } \frac{2\pi}{4m}}$$
$$+ \frac{1}{m\sqrt{e}} \times \frac{Q^{III} \text{ fin. } \frac{3\mu \pi}{2m} \times \text{ fin. } (2t\sqrt{e} \times \text{ fin. } \frac{3\pi}{4m})}{\text{fin. } \frac{3\pi}{4m}}$$
$$+ \text{ \&c.}$$
$$+ \frac{1}{m\sqrt{e}} \times \frac{Q^{m-1} \text{ fin. } [m-1] \frac{\mu \pi}{2m} \times \text{ fin. } (2t\sqrt{e} \times \text{ fin. } [m-1] \frac{\pi}{4m})}{\text{fin. } [m-1] \frac{\pi}{4m}}$$

les quantités P^{I}, P^{II}, P^{III} &c. & Q^{I}, Q^{II}, Q^{III} dépendent de la premiére fituation des corps, & de leurs premiéres viteffes, felon les fuppofitions de l'article 22.

De

De cette expreſſion de y^{μ} on tirera aiſément celle de u^{μ} qui exprime la viteſſe, avec laquelle l'eſpace y^{μ} eſt parcouru; car puiſque $u^{\mu} = \frac{d y^{\mu}}{dt}$, on n'aura qu'à différentier l'équation donnée en faiſant t variable; & on trouvera l'expreſſion ſuivante.

$$u^{\mu} = -\frac{4\sqrt{e}}{m} \times P^{I} \text{ ſin. } \frac{\pi}{4m} \times \text{ſin. } \frac{\mu\pi}{2m} \times \text{ſin. } (2t\sqrt{e} \times \text{ſin. } \frac{\pi}{4m})$$

$$-\frac{4\sqrt{e}}{m} \times P^{II} \text{ ſin. } \frac{2\pi}{4m} \times \text{ſin. } \frac{2\mu\pi}{2m} \times \text{ſin. } (2t\sqrt{e} \times \text{ſin. } \frac{2\pi}{4m})$$

$$-\frac{4\sqrt{e}}{m} \times P^{III} \text{ ſin. } \frac{3\pi}{4m} \times \text{ſin. } \frac{3\mu\pi}{2m} \times \text{ſin. } (2t\sqrt{e} \times \text{ſin. } \frac{3\pi}{4m})$$

$$- \&c.$$

$$-\frac{4\sqrt{e}}{m} \times P^{m-1} \text{ ſin. } [m-1] \frac{\pi}{4m} \times \text{ſin. } [m-1] \frac{\mu\pi}{2m} \times$$

$$\text{ſin. } (2t\sqrt{e} \times \text{ſin. } [m-1] \frac{\pi}{4m})$$

$$+\frac{2}{m} \times Q^{I} \text{ ſin. } \frac{\mu\pi}{2m} \times \text{ coſ. } (2t\sqrt{e} \times \text{ ſin. } \frac{\pi}{4m})$$

$$+\frac{2}{m} \times Q^{II} \text{ ſin. } \frac{2\mu\pi}{2m} \times \text{ coſ. } (2t\sqrt{e} \times \text{ ſin. } \frac{2\pi}{4m})$$

$$+\frac{2}{m} \times Q^{III} \text{ ſin. } \frac{3\mu\pi}{2m} \times \text{ coſ. } (2t\sqrt{e} \times \text{ ſin. } \frac{3\pi}{4m})$$

$$+ \&c.$$

$$+\frac{2}{m} \times Q^{m-1} \text{ ſin. } [m-1] \frac{\mu\pi}{2m} \times \text{ coſ. } (2t\sqrt{e} \times$$

$$\text{ſin. } [m-1] \frac{\pi}{4m}).$$

CHA-

CHAPITRE IV.

Analise du cas, où le nombre des corps mobiles est fini.

28. NOUS regarderons les quantités y, comme des ordonnées à l'axe AB (Fig. 7.), qui est supposé divisé en un nombre m de parties égales à r; & les exposans de ces variables exprimeront le quantiéme de la place qu'elles occupent sur l'axe, en comptant depuis l'extrémité A. Ainsi le poligone qu'on pourra faire passer par les extrémités de toutes ces ordonnées sera la figure de la corde tendue, & chargée à chaque angle d'un poid M, & il sera en même tems le lieu géométrique des excursions des corps élastiques M, disposés dans la même ligne droite AB, selon ce qu'on a démontré dans les chapitres précédens.

Il est d'abord évident que la formule qui donne la valeur de y^{μ} est composée d'une suite de formules telles que

$$A \text{ sin. } \frac{s\mu\pi}{2m} \times \text{cos. } (2t\sqrt{e} \times \text{sin. } \frac{s\pi}{4m})$$
$$+ \frac{B \text{ sin. } \frac{s\mu\pi}{2m} \times \text{sin. } (2t\sqrt{e} \times \text{sin. } \frac{s\pi}{4m})}{\text{sin. } \frac{s\pi}{4m}}$$

que je dénoterai dorénavant par φ^{μ}; A & B sont des constantes qui dépandent du premier état du sistème des corps, & s exprime un nombre quelconque dans la suite naturelle $1, 2, 3, \ldots \ldots m - 1$; ainsi si l'on construit un nombre $m - 1$ de poligones qui répondent tous à cette expression générale en y suppposant s successivément égal à $1, 2, 3,$ &c. jusqu'à $m - 1$, & qu'on prenne

prenne le premier pour axe du second, le second pour axe du troisiéme, & ainsi de suite, le dernier qui sera formé sur tous les autres contiendra les vraies valeurs de toutes les variables y; d'où l'on voit que les mouvemens rectilignes des corps qui parcourent les espaces y', y'', y''', &c. pourront être censés composés d'autant de mouvemens particuliers qu'il y a de corps mobiles.

Examinons de plus près la composition de ces mouvemens.

29. Soit posé $\varphi^{\mu} = o$, l'on aura les deux équations $\text{sin.}\ \frac{s\mu\pi}{2m} = o$, & $A\ \text{cos.}\ (2t\sqrt{e} \times \text{sin.}\ \frac{s\pi}{4m}) +$

$$\frac{B\ \text{sin.}\ (2t\sqrt{e} \times \text{sin.}\ \frac{s\pi}{4m})}{\text{sin.}\ \frac{s\pi}{4m}} = o,$$ qui détermineront les points, où chacun des poligones simples pourra couper son propre axe. Il est visible que la premiére aura lieu toutes les fois que $\frac{s\mu}{m}$ sera égal à zero, ou à un nombre entier quelconque; soit donc k un tel nombre, on aura $\frac{s\mu}{m} = k$, & $\mu = \frac{km}{s}$, laquelle valeur de μ satisfera toujours quel que soit le tems t.

Soit $s = 1$, l'on aura $\mu = km, = o, = m, = 2m$, &c. d'où il s'ensuit que le poligone ne pourra rencontrer l'axe AB que dans ses deux extrémités A & B, il sera donc tout au dessus, ou au dessous de lui comme l'on voit (Fig. 7.).

Soit $s = 2$ l'on aura $\mu = \frac{km}{2} = o, = \frac{m}{2} = m$; &c. le poligone coupera donc l'axe au milieu C, & il aura par conséquent une moitié au dessus, & l'autre au dessous, comme dans la (Fig. 8.)

Soit

Soit $s = 3$, l'on aura $\mu = \frac{km}{3}, = 0, = \frac{m}{3}, = \frac{2}{m}, = m$ &c. Et le poligone rencontrera l'axe deux fois, & le divisera en trois parties égales, il aura donc une figure semblable à celle qu'on voit (Fig. 9.), & ainsi de suite. D'où l'on conclura que les poligones auront toujours autant de ventres d'égale longueur qu'il y a d'unités dans le nombre s.

30. Présentement si l'on s'attache à la seconde équation on trouvera en la réduisant, sin. $(2t\sqrt{e} \times \text{sin.} \frac{s\pi}{4m})$

$$= \frac{A \text{ sin. } \frac{s\pi}{4m}}{\sqrt{(B^2 + A^2 [\text{sin. } \frac{s\pi}{4m}]^2)}}$$ Posons pour abréger

$$\frac{A \text{ sin. } \frac{s\pi}{4m}}{\sqrt{(B^2 + A^2 [\text{sin. } \frac{s\pi}{4m}]^2)}} = Z,$$ on en tirera $2t\sqrt{e}$ sin. $\frac{s\pi}{4m}$

$= \text{Arc. (sin. } Z)$, & $t = \frac{\text{Arc. (sin. } Z)}{2\sqrt{e} \text{ sin. } \frac{s\pi}{4m}}$. Equation qui pourra être vraie quel que soit le nombre μ, parceque il n'y entre point; d'où il suit que les poligones ne peuvent jamais couper leurs axes en d'autres points, que dans ceux que nous avons déterminé ci-dessus, à moins qu'ils ne se confondent entiérement avec les axes mêmes, ce qui arrivera toutes les fois, que t aura la valeur assignée. Or comme il y a une infinité d'Arcs qui répondent tous aux mêmes sinus, la quantité t pourra aussi recevoir une infinité de valeurs. Pour les trouver soit θ le moindre Arc qui répond au sinus Z, & k un nombre quelconque entier, on aura généralement

$t =$

$$t = \frac{k\pi + \theta}{2\sqrt{e}\ \text{fin.}\ \frac{5\pi}{4m}}, \text{ où encore } t = \frac{(2k+1)\frac{\pi}{2} - \theta}{2\sqrt{e}\ \text{fin.}\ \frac{5\pi}{4m}}$$

il résulte donc de cette formule qu'après que le poligone ſe ſera pour la premiére fois étendu en ligne droite, il retournera dans cet état à chaque intervalle de tems exprimé par $\frac{\pi}{2\sqrt{e}\ \text{fin.}\ \frac{5\pi}{4m}}$, qu'on devra par conſéquent regarder comme le tems d'une oſcillation entiére, d'où l'on voit que ces tems, toutes choſes d'ailleurs égales, ſeront en raiſon inverſe de ſin. $\frac{5\pi}{4m}$, donc le tems d'une vibration pour la premiére figure ſera à celui de la ſeconde, de la troiſiéme, &c. comme ſin. $\frac{\pi}{2m}$ à ſin. $\frac{\pi}{4m}$; comme ſin. $\frac{3\pi}{4m}$ à ſin. $\frac{\pi}{4m}$, & ainſi de ſuite.

31. Les loix des mouvemens de chacun des poligones ſimples, nous feront aiſément connoître par leur combinaiſon ceux du poligone compoſé. Nous venons de voir que le premier poligone qui a pour axe la droite AB n'a qu'un ſeul ventre, & que ſes vibrations s'achévent dans un tems proportionel à $\frac{1}{\text{ſin.}\ \frac{\pi}{4m}}$; que le ſecond qui a pour axe celui-ci, contient deux ventres, & qu'il emploie dans chaque vibration un tems proportionel à $\frac{1}{\text{ſin.}\ \frac{\pi}{2m}}$ & ainſi de ſuite. Il s'enſuit de-là, que, puiſque ces tems ſont preſque toujours incommenſurables entr'eux, il arrivera très-rarement que le poligone compoſé s'étende

 tout

tout en ligne droite ; c'eſt pourquoi ſes vibrations paroitront tout-à-fait irréguliéres, quoiqu'elles ſoient compoſées d'un nombre de vibrations ſimples, réguliéres & iſocrones en elles mêmes.

32. Cette théorie générale que nous avons immédiatement déduit de nos formules, appliquée aux mouvemens des cordes vibrantes eſt la même que Mr. Daniel Bernoulli a inventé ſur ce ſujet, comme on l'a expoſé dans le Chapitre III. ; ſi donc ce grand Homme a pû croire qu'une ſolution purement analitique étoit en elle même incapable de faire connoître la véritable nature de ces mouvemens, ces recherches pourront ouvrir une route nouvelle pour faire des applications de calcul à des ſujets qui n'en paroiſſoient pas ſuſceptibles, & ſervir à perfectioner l'Analiſe. Au reſte on ne peut trop eſtimer la ſagacité, & la pénétration de ce célèbre Géomètre, qui par un pur examen ſintétique de la queſtion propoſée eſt parvenu à réduire à des loix ſimples & générales des mouvemens qui ſemblent s'y refuſer par leur nature.

33. Avant que d'abandonner cette matiére, examinons encore les cas, où les vibrations compoſées peuvent dévenir ſimples & réguliéres.

Il eſt viſible que ceci arrivera toutes les fois que $y^{\mu} = \varphi^{\mu}$, ſavoir quand tous les termes exprimés généralement par φ^{μ} ſe réduiront à un ſeul quel qu'il ſoit. Soit s le quantiéme du terme reſtant, on aura par l'art. 27.

$$y^{\mu} = \frac{2}{m} \times P^{s} \text{ſin.} \frac{s\mu\pi}{2m} \times \text{coſ.} \left(2t\sqrt{e} \times \text{ſin.} \frac{s\pi}{4m}\right)$$

$$+ \frac{1}{m\sqrt{e}} \times \frac{Q^{s} \text{ſin.} \frac{s\mu\pi}{2m} \times \text{ſin.} \left(2t\sqrt{e} \times \text{ſin.} \frac{s\pi}{4m}\right)}{\text{ſin.} \frac{s\pi}{4m}}$$

enſuite il faudra que $P^{I} = 0$; $P^{II} = 0$; $P^{III} = 0$ &c. juſqu'à P^{m-1}, excepté P^{s}; & de même $Q^{I} = 0$; $Q^{II} = 0$; $Q^{III} = 0$ &c. juſqu'à Q^{m-1}, excepté Q^{s}; d'où l'on

l'on tirera les conditions réquises dans le premier état du sistème, afin que les vibrations des corps suivent les loix proposées. On aura donc ces deux équations

$$Y^{\mathrm{I}} \text{ sin. } \frac{\sigma\pi}{2m} + Y^{\mathrm{II}} \text{ sin. } \frac{2\sigma\pi}{2m} + Y^{\mathrm{III}} \text{ sin. } \frac{3\sigma\pi}{2m} + \&c. + Y^{m-1} \text{ sin. } (m-1)\frac{\sigma\pi}{2m} = 0$$

$$V^{\mathrm{I}} \text{ sin. } \frac{\sigma\pi}{2m} + V^{\mathrm{II}} \text{ sin. } \frac{2\sigma\pi}{2m} + V^{\mathrm{III}} \text{ sin. } \frac{3\sigma\pi}{2m} + \&c. + V^{m-1} \text{ sin. } (m-1)\frac{\sigma\pi}{2m} = 0$$

qui devront se vérifier quelque nombre qu'on pose au lieu de σ depuis 1, jusqu'à $m-1$, excepté s.

Que l'on compare maintenant cette équation avec celle de l'art. 24., il est évident qu'en substituant σ au lieu de λ, & s, au lieu de μ, les quantités Y & V seront déterminées de la même maniére que les quantités D; c'est pourquoi l'on trouvera généralement

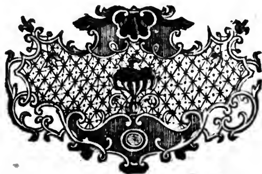
$$Y^{\nu} = \pm \frac{L}{2^{m-1}} \times \frac{\text{sin. } \frac{\nu s\pi}{2m}}{\text{sin. } \frac{s\pi}{2m}}, \& V^{\nu} = \pm \frac{L^{\mathrm{I}}}{2^{m-1}} \times \frac{\text{sin. } \frac{\nu s\pi}{2m}}{\text{sin. } \frac{s\pi}{2m}}$$

où L, & L^{I} sont deux constantes arbitraires, qu'on pourra déterminer par la valeur de deux termes quelconques de la suite des Y & des V. Supposant donc que les deux premiéres quantités Y & V soient données, l'on aura $\frac{L}{2^{m-1}} = Y$, & $\frac{L^{\mathrm{I}}}{2^{m-1}} = V$; d'où l'on tire enfin

$$Y^{\nu} = \pm Y \frac{\text{sin. } \frac{\nu s\pi}{2m}}{\text{sin. } \frac{s\pi}{2m}}, V^{\nu} = \pm V. \frac{\text{sin. } \frac{\nu s\pi}{2m}}{\text{sin. } \frac{s\pi}{2m}}$$ le signe supérieur répond à s impair, & l'inférieur à s pair.

Telles ſont les valeurs qu'il faudra donner d'abord aux viteſſes, & aux éloignemens des corps, afin que le ſiſtème ſouffre des vibrations ſimples & réguliéres, ſuivant les loix de l'eſpèce s^{me} qui contient s ventres, & dont le tems d'une oſcillation entiére eſt toujours exprimé par $\frac{\pi}{2\sqrt{e}\,\text{ſin.}\,\frac{s\pi}{4m}}$. L'on peut prendre dans ces formules le nombre s égal à 1, à 2, à 3, *&c.* juſqu'à $m - 1$, d'où il s'enſuit qu'on peut donner à tout le ſiſtème autant d'arrangemens différens, qui néanmoins ſeront tous propres à produire tant le ſincroniſme, que l'iſocroniſme des corps.

Ce problême a été déja réſolu par quelques Géomètres dans le cas d'un nombre de corps déterminé, mais la route qu'ils ont pris les a toujours conduit à des équations d'un dégré égal au nombre des corps mobiles, dont il falloit par conſéquent chercher les racines dans chaque cas particulier; je ne crois pas qu'on ait jamais donné pour cela une formule générale, telle que nous venons de la trouver.



CHA-

CHAPITRE V.

Analiſe du cas, où le nombre des corps mobiles eſt infini.

34. LA théorie du mélange des vibrations ſimples & réguliéres que nous venons d'établir découle de la forme même des équations trouvées. Or cette forme ſubſiſtera toujours, tandis que le nombre des corps mobiles ſera fini, ſavoir quand m ſera un nombre fini, mais ſera-t-il auſſi vrai que la ſuppoſition de m infini, ne défigure pas, pour ainſi dire, l'équation, & n'en altére pas éntiérement la forme? c'eſt ce que nous allons examiner dans ce chapitre.

Il eſt évident qu'en faiſant $m = \infty$ les angles $\frac{\pi}{4m}$, $\frac{2\pi}{4m}$, $\frac{3\pi}{4m}$ &c. deviendront infiniment petits, & que leurs ſinus ne différeront pas des Arcs qui leur appartiennent; ainſi l'on aura, ſin. $\frac{\pi}{4m} = \frac{\pi}{4m}$; ſin. $\frac{2\pi}{4m} = \frac{2\pi}{4m}$; ſin. $\frac{3\pi}{4m} = \frac{3\pi}{4m}$ &c. donc la formule qui donne la valeur de y^μ ſe changera en celle-ci.

$$y^\mu = \frac{2}{m} \times P^{\text{I}} \text{ ſin. } \frac{\mu\pi}{2m} \times \text{coſ. } \frac{\pi t \sqrt{e}}{2m}$$
$$+ \frac{2}{m} \times P^{\text{II}} \text{ ſin. } \frac{2\mu\pi}{2m} \times \text{coſ. } \frac{2\pi t \sqrt{e}}{2m}$$
$$+ \frac{2}{m} \times P^{\text{III}} \text{ ſin. } \frac{3\mu\pi}{2m} \times \text{coſ. } \frac{3\pi t \sqrt{e}}{2m}$$
$$+ \text{ \&c. à l'infini}$$
$$+ \frac{4}{\pi\sqrt{e}} \times Q^{\text{I}} \text{ ſin. } \frac{\mu\pi}{2m} \times \text{ ſin. } \frac{\pi t \sqrt{e}}{2m}$$

+

$$+\frac{4}{2\pi\sqrt{e}} \times Q^{II} \text{ fin. } \frac{2\mu\pi}{2m} \times \text{ fin. } \frac{2\pi t\sqrt{e}}{2m}$$

$$+\frac{4}{3\pi\sqrt{e}} \times Q^{III} \text{ fin. } \frac{3\pi\mu}{2m} \times \text{ fin. } \frac{3\pi t\sqrt{e}}{2m}$$

$+$ &c. à l'infini

l'on aura de même dans ce cas

$$u^{\mu} = -\frac{\pi\sqrt{e}}{m^2} \times P^{I} \text{ fin. } \frac{\mu\pi}{2m} \times \text{ fin. } \frac{\pi t\sqrt{e}}{2m}$$

$$-\frac{2\pi\sqrt{e}}{m^2} \times P^{II} \text{ fin. } \frac{2\mu\pi}{2m} \times \text{ fin. } \frac{2\pi t\sqrt{e}}{2m}$$

$$-\frac{3\pi\sqrt{e}}{m^2} \times P^{III} \text{ fin. } \frac{3\mu\pi}{2m} \times \text{ fin. } \frac{3\pi t\sqrt{e}}{2m}$$

$-$ &c. à l'infini

$$+\frac{2}{m} \times Q^{I} \text{ fin. } \frac{\mu\pi}{2m} \times \text{ cof. } \frac{\pi t\sqrt{e}}{2m}$$

$$+\frac{2}{m} \times Q^{II} \text{ fin. } \frac{2\mu\pi}{2m} \times \text{ cof. } \frac{2\pi t\sqrt{e}}{2m}$$

$$+\frac{2}{m} \times Q^{III} \text{ fin. } \frac{3\mu\pi}{2m} \times \text{ cof. } \frac{3\pi t\sqrt{e}}{2m}$$

$+$ &c. à l'infini

35. Soient infiniment petites les maſſes M des corps, en ſorte que leur ſomme ſoit finie, & $= S$, on aura $m = \frac{S}{M}$, de plus ſi a exprime la longueur de l'axe AB, on aura encore $m = \frac{a}{r}$, d'où $\frac{a}{r} = \frac{S}{M}$, & $r = \frac{aM}{S}$, donc la quantité e qui eſt $= \frac{2Eh}{MT^2r}$ (art. 19.) deviendra $= \frac{2EhS}{T^2M^2a}$, & par conſéquent $\frac{\sqrt{e}}{m} = \frac{1}{TMm} \sqrt{\left(\frac{2EhS}{a}\right)}$;

ou

ou bien puisque $m \times M = S$, il sera $\frac{\sqrt{e}}{m} = \frac{1}{T} \sqrt{\left(\frac{2Eh}{aS}\right)}$ qui est une quantité finie, & toute connuë, qu'on supposera pour abréger $= \frac{H}{T}$.

36. Supposons que le rapport des nombres m, & μ soit celui de $a : x$; x exprimera l'abscisse dans l'axe AB, a laquelle repondra l'ordonnée y^{μ}, de même que la vitesse u^{μ}, l'on aura donc $\frac{\mu}{m} = \frac{x}{a}$; & faisant de plus dx constante, & égale à r, on aura $\frac{a}{dx} = m$; toutes ces valeurs substituées dans les formules ci-dessus l'on obtiendra généralement

$$y = \frac{2dx}{a} \times P^{\text{I}} \text{ sin. } \frac{\pi x}{2a} \times \text{ cos. } \frac{\pi H t}{2T}$$
$$+ \frac{2dx}{a} \times P^{\text{II}} \text{ sin. } \frac{2\pi x}{2a} \times \text{ cos. } \frac{2\pi H t}{2T}$$
$$+ \frac{2dx}{a} \times P^{\text{III}} \text{ sin. } \frac{3\pi x}{2a} \times \text{ cos. } \frac{3\pi H t}{2T}$$
$$+ \text{ \&c. à l'infini}$$
$$+ \frac{4Tdx}{\pi H a} \times Q^{\text{I}} \text{ sin. } \frac{\pi x}{2a} \times \text{ sin. } \frac{\pi H t}{2T}$$
$$+ \frac{4Tdx}{2\pi H a} \times Q^{\text{II}} \text{ sin. } \frac{2\pi x}{2a} \times \text{ sin. } \frac{2\pi H t}{2T}$$
$$+ \frac{4Tdx}{3\pi H a} \times Q^{\text{III}} \text{ sin. } \frac{3\pi x}{2a} \times \text{ sin. } \frac{3\pi H t}{2T}$$
$$+ \text{ \&c. à l'infini}$$

& de même

$$u = -\frac{\pi H dx}{aT} \times P^{\text{I}} \text{ sin. } \frac{\pi x}{2a} \times \text{ sin. } \frac{\pi H t}{2T}$$

$- 2\pi H dx$

$$- \frac{2\pi H dx}{aT} \times P^{II} \text{ fin. } \frac{2\pi x}{2a} \times \text{ fin. } \frac{2\pi Ht}{2T}$$
$$- \frac{3\pi H dx}{aT} \times P^{III} \text{ fin. } \frac{3\pi x}{2a} \times \text{ fin. } \frac{3\pi Ht}{2T}$$

— *&c.* à l' infini

$$+ \frac{2dx}{a} \times Q^{I} \text{ fin. } \frac{\pi x}{2a} \times \text{ cof. } \frac{\pi Ht}{2T}$$
$$+ \frac{2dx}{a} \times Q^{II} \text{ fin. } \frac{2\pi x}{2a} \times \text{ cof. } \frac{2\pi Ht}{2T}$$
$$+ \frac{2dx}{a} \times Q^{III} \text{ fin. } \frac{3\pi x}{2a} \times \text{ cof. } \frac{3\pi Ht}{2T}$$

+ *&c.* à l' infini.

37. Préſentement il faut ſubſtituer dans ces formules les expreſſions des quantités P^{I}, P^{II}, P^{III} *&c.* Q^{I}, Q^{II}, Q^{III} *&c.* d' où en ordonnant les termes par les quantités connues Y^{I}, Y^{II}, Y^{III} *&c.* V^{I}, V^{II}, V^{III} *&c.* on trouvera autant de ſuites infinies, dont chacune ſera multipliée par une de ces quantités.

Soit $X : a$ la raiſon générale des expoſans des Y & des V au nombre m, X dénotera la partie de l'axe qui leur eſt correſpondante dans le premier état du ſiſtème; donc ſi l'on emploie le ſigne intégral $\int$ pour exprimer la ſomme de toutes ces ſuites, on aura

$$y = \frac{2}{a} \int dx Y \left(\text{fin. } \frac{\pi X}{2a} \times \text{ fin. } \frac{\pi x}{2a} \times \text{ cof. } \frac{\pi Ht}{2T} \right.$$
$$+ \text{ fin. } \frac{2\pi X}{2a} \times \text{ fin. } \frac{2\pi x}{2a} \times \text{ cof. } \frac{2\pi Ht}{2T}$$
$$+ \text{ fin. } \frac{3\pi X}{2a} \times \text{ fin. } \frac{3\pi x}{2a} \times \text{ cof. } \frac{3\pi Ht}{2T}$$
$$\left. + \; \&c. \text{ à l' infini} \right)$$

+ 4 T

$$+ \frac{4T}{\pi H a} \int dx V \left(\text{fin.}\ \frac{\pi X}{2a} \times \text{fin.}\ \frac{\pi x}{2a} \times \text{fin.}\ \frac{\pi H t}{2T} \right.$$

$$+ \frac{1}{2}\ \text{fin.}\ \frac{2\pi X}{2a} \times \text{fin.}\ \frac{2\pi x}{2a} \times \text{fin.}\ \frac{2\pi H t}{2T}$$

$$+ \frac{1}{3}\ \text{fin.}\ \frac{3\pi X}{2a} \times \text{fin.}\ \frac{3\pi x}{2a} \times \text{fin.}\ \frac{3\pi H t}{2T}$$

$$\left. + \ \&c.\ \text{à l'infini} \right)$$

& de même pour u

$$u = - \frac{\pi H}{a T} \int dx Y \left(\text{fin.}\ \frac{\pi X}{2a} \times \text{fin.}\ \frac{\pi x}{2a} \times \text{fin.}\ \frac{\pi H t}{2T} \right.$$

$$+ 2\ \text{fin.}\ \frac{2\pi X}{2a} \times \text{fin.}\ \frac{2\pi x}{2a} \times \text{fin.}\ \frac{2\pi H t}{2T}$$

$$+ 3\ \text{fin.}\ \frac{3\pi X}{2a} \times \text{fin.}\ \frac{3\pi x}{2a} \times \text{fin.}\ \frac{3\pi H t}{2T}$$

$$\left. + \ \&c.\ \text{à l'infini} \right)$$

$$+ \frac{2}{a} \int dx V \left(\text{fin.}\ \frac{\pi X}{2a} \times \text{fin.}\ \frac{\pi x}{2a} \times \text{fin.}\ \frac{\pi H t}{2T} \right.$$

$$+ \text{fin.}\ \frac{2\pi X}{2a} \times \text{fin.}\ \frac{2\pi x}{2a} \times \text{cof.}\ \frac{2\pi H t}{2T}$$

$$+ \text{fin.}\ \frac{3\pi X}{2a} \times \text{fin.}\ \frac{3\pi x}{2a} \times \text{cof.}\ \frac{3\pi H t}{2T}$$

$$\left. + \ \&c.\ \text{à l'infini} \right),$$

où il eſt à remarquer que les intégrations doivent ſe faire en ſuppoſant X, Y, & V variables, & t, & x conſtantes.

38. Si on refléchit maintenant ſur ces formules, on s'appercevra, que la premiere partie de l'expreſſion de y, & la ſeconde partie de l'expreſſion de u qui ne différent entr'elles, que par rapport aux quantités Y & V ſeront ſommables au moyen de la formule trouvée (art. 25.). Qu'on ſuppoſe donc, pour ſimplifier le calcul, que les

 quan-

quantités V s'évanouiſſent dans la formule de y, & les quantités Y dans celle de u, ce qui réduit le problême aux ſeuls cas conſidérés juſqu'à préſent dans les cordes vibrantes ; & on pourra ſe contenter de faire le calcul pour la valeur de y, puiſque en changeant ſimplement les Y en V on obtiendra tout de ſuite celle de u. Je raméne d'abord l'expreſſion ſin. $\frac{\pi x}{2a} \times$ coſ. $\frac{\pi H t}{2T}$ à celle-ci

$$\frac{\text{ſin. } \frac{\pi}{2}\left(\frac{x}{a} + \frac{Ht}{T}\right) + \text{ſin. } \frac{\pi}{2}\left(\frac{x}{a} - \frac{Ht}{T}\right)}{2},$$

& en opérant de la même maniére ſur toutes les autres je change la formule en

$$\begin{aligned} y = \tfrac{1}{a} \int dx Y \Big(& \text{ſin. } \tfrac{\pi X}{2a} \times \text{ſin. } \tfrac{\pi}{2}\left(\tfrac{x}{a} + \tfrac{Ht}{T}\right) \\ & + \text{ſin. } \tfrac{2\pi X}{2a} \times \text{ſin. } \tfrac{2\pi}{2}\left(\tfrac{x}{a} + \tfrac{Ht}{T}\right) \\ & + \text{ſin. } \tfrac{3\pi X}{2a} \times \text{ſin. } \tfrac{3\pi}{2}\left(\tfrac{x}{a} + \tfrac{Ht}{T}\right) \\ & + \textit{\&c. à l'infini} \Big) \\ + \tfrac{1}{a} \int dx V \Big(& \text{ſin. } \tfrac{\pi X}{2a} \times \text{ſin. } \tfrac{\pi}{2}\left(\tfrac{x}{a} - \tfrac{Ht}{T}\right) \\ & + \text{ſin. } \tfrac{2\pi X}{2a} \times \text{ſin. } \tfrac{2\pi}{2}\left(\tfrac{x}{a} - \tfrac{Ht}{T}\right) \\ & + \text{ſin. } \tfrac{3\pi X}{2a} \times \text{ſin. } \tfrac{3\pi}{2}\left(\tfrac{x}{a} - \tfrac{Ht}{T}\right) \\ & + \textit{\&c. à l'infini} \Big). \end{aligned}$$

Or ſi l'on met dans la formule de l'art. 25. au lieu des quantités D leurs valeurs $\pm \frac{L}{2^{m-1}} \times \frac{\text{ſin. } \frac{s\mu\pi}{2m}}{\text{ſin. } \frac{\mu\pi}{2m}}$ & qu'on mul-

multiplie tout par 2^{m-2} fin. $\frac{\mu\pi}{2m}$, on trouve généralement

$$\text{fin.}\ \frac{\mu\pi}{2m} \times \text{fin.}\ \frac{\lambda\pi}{2m} + \text{fin.}\ \frac{2\mu\pi}{2m} \times \text{fin.}\ \frac{2\lambda\pi}{2m} + \text{fin.}\ \frac{3\mu\pi}{2m} \times \text{fin.}\ \frac{3\lambda\pi}{2m} + \&c. + \text{fin.}\ (m-1)\frac{\mu\pi}{2m} \times \text{fin.}\ (m-1)\frac{\lambda\pi}{2m}$$

$$= \pm \frac{1}{2}\ \frac{\text{fin.}\ \frac{\mu\pi}{2m} \times \text{fin.}\ \frac{\lambda\pi}{2}}{\text{cof.}\ \frac{\lambda\pi}{2m} - \text{cof.}\ \frac{\mu\pi}{2m}}$$

, où le figne + a lieu, lorfque μ eft impair, & le figne − lorfqu'il eft pair, donc fi l'on pofe $\frac{\mu}{m} = \frac{X}{a}$, & $\frac{\lambda}{m} = \frac{x}{a} \pm \frac{H}{T}$, il en réfultera

$$y = \pm \frac{1}{2a} \int \frac{dx\,Y\,\text{fin.}\ \frac{\pi X}{2a} \times \text{fin.}\ \frac{\pi}{2}\left(\frac{mx}{a} + \frac{mHt}{T}\right)}{\text{cof.}\ \frac{\pi}{2}\left(\frac{x}{a} + \frac{Ht}{T}\right) - \text{cof.}\ \frac{\pi X}{2a}}$$

$$\pm \frac{1}{2a} \int \frac{dx\,Y\,\text{fin.}\ \frac{\pi X}{2a} \times \text{fin.}\ \frac{\pi}{2}\left(\frac{mx}{a} - \frac{mHt}{T}\right)}{\text{cof.}\ \frac{\pi}{2}\left(\frac{x}{a} - \frac{Ht}{T}\right) - \text{cof.}\ \frac{\pi X}{2a}}$$

Or puifque m eft infini, $m\left(\frac{x}{a} \pm \frac{Ht}{T}\right)$ fera toujours un nombre entier quels que foient x & t, donc l'on aura fin. $\frac{\pi}{2}\left(\frac{mx}{a} \pm \frac{mHt}{T}\right) = 0$, & par conféquent les ter-termes qui conftituent les intégrales exprimés par $\int$ s'évanouiront en général. Il y a pourtant un cas particulier à excepter, c'eft celui où $\frac{x}{a} + \frac{Ht}{T}$ dans la premiére intégrale, & $\frac{x}{a} - \frac{Ht}{T}$ dans la feconde deviennent $= 2s \pm \frac{X}{a}$, s dénotant un nombre quelconque entier pofitif,

 ou

ou négatif, car dans ces cas les dénominateurs cos. $\frac{\pi}{2}$ $\left(\frac{x}{a}+\frac{Ht}{T}\right)$ — cos. $\frac{\pi X}{2a}$, & cos. $\frac{\pi}{2}\left(\frac{x}{a}-\frac{Ht}{T}\right)$ — cos. $\frac{\pi X}{2a}$ deviennent égaux à zero, & les termes se trouvent exprimés par $\frac{0}{0}$. Pour en déterminer les vraies valeurs on prendra la différentielle des numérateurs, & des dénominateurs, en considérant $\frac{x}{a}+\frac{Ht}{T}$ dans la premiére formule, & $\frac{x}{a}-\frac{Ht}{T}$ dans la seconde pour les seules variables ; on mettra ensuite à leur place la quantité $2s$ $\pm \frac{X}{a}$; l'on trouvera donc en premier lieu

$$\frac{\pi}{2a}\int \frac{dxY \sin.\frac{\pi X}{2a} \times \sin.\frac{\pi}{2}\left(\frac{mx}{2a}+\frac{mHt}{T}\right)}{\cos.\frac{\pi}{2}\left(\frac{x}{a}+\frac{Ht}{T}\right) - \cos.\frac{\pi X}{2a}} =$$

$$-\frac{m}{2a} \times \frac{dxY \sin.\frac{\pi X}{2a} \times \cos.\frac{\pi}{2}\left(2ms \pm \frac{mX}{a}\right)}{\sin.\frac{\pi}{2}\left(2s \pm \frac{X}{a}\right)}$$

Mais puisque $\frac{mX}{a}$ est un nombre infini $= \mu$ on a cos. $\frac{\pi}{2}$ $\left(2ms \pm \frac{mX}{a}\right) = \mp 1$, le signe supérieur répondant à μ impair, & l'inférieur à μ pair ; l'on a de plus sin. $\frac{\pi}{2}$ $\left(2s \pm \frac{X}{a}\right) = \pm$ sin. $\frac{\pi X}{2a}$, donc l'expression précedente se réduit à $\pm \frac{m\,dxY}{2a}$, ou bien puisque $a = m\,dx$ elle

devient

devient $\pm \frac{Y}{2}$, où Y eſt l'ordonnée qui répond l'abſciſſe X, ſavoir à l'abſciſſe $= \pm (x + \frac{aHt}{T} - 2sa)$ dans le premier état du ſiſtème, d'où l'on voit que cette ordonnée doit toujours être priſe avec le même ſigne que toute la quantité $x + \frac{aHt}{T} \pm 2sa$. Que l'on dénote cette ordonnée par $\varphi . (\pm [x + \frac{aHt}{T} - 2sa])$; & que l'on dénote de même par $\varphi . (\pm [x - \frac{aHt}{T} - 2sa])$ celle qui répond à l'abſciſſe $\pm (x - \frac{aHt}{T} - 2sa)$, & qu'on faſſe ſur la ſeconde partie de l'expreſſion générale de y, des opérations ſemblables à celle qu'on a pratiqué ſur la premiére, on trouvera enfin

$$y = \frac{\varphi . (\pm [x + \frac{aHt}{T} - 2sa]) + \varphi . (\pm [x - \frac{aHt}{T} - 2sa])}{2}$$

39. Soit (Fig. 5.) AB l'axe, & AeB la courbe qui repréſente le premier état du ſiſtème dans le cas où le nombre des corps mobiles eſt infini, on trouvera la figure de cette courbe pour un tems quelconque t, en ordonnant à une abſciſſe quelconque x la quantité y égale à la moitié de la ſomme des appliquées qui répondent aux abſciſſes $\pm (x + \frac{aHt}{T} - 2sa)$, & $\pm (x - \frac{aHt}{T} - 2sa)$ dans cette premiére courbe donnée. A' l'égard des ſignes ambigus, & du nombre indéterminé s, on remarquera, que puiſque l'axe AB eſt d'une longueur donnée a, il faut que les abſciſſes qu'on y doit prendre ne ſurpaſſent pas la quantité a, & de plus qu'elles ſoient toujours poſitives, & ces conditions ſuffiront pour déterminer tout-à-fait chacune des abſciſſes en queſtion. Si

Si $x + \frac{aHt}{T}$ eſt moindre que a, on ſuppoſera $s = 0$, & on prendra le ſigne $+$, & l'ordonnée ſera poſitive.

Si $x + \frac{aHt}{T}$ eſt plus grand que a mais moindre que $2a$, on fera $s = 1$, & on prendra le ſigne $-$, l'on aura donc l'abſciſſe $= 2a - x - \frac{aHt}{T}$, & l'ordonnée devra être priſe négative.

Si $x + \frac{aHt}{T}$ devient plus grand que $2a$ mais moindre que $3a$, on fera $s = 1$; & on prendra le ſigne $+$, l'abſciſſe ſera donc dans ce cas $x + \frac{aHt}{T} - 2a$, & l'ordonnée devra être de nouveau poſitive.

Si $x + \frac{aHt}{T}$ ſe trouve plus grand que $3a$ mais moindre que $4a$, on fera $s = 2$, & on prendra le ſigne $-$, ainſi l'abſciſſe deviendra $4a - (x + \frac{aHt}{T})$ & l'ordonnée correſpondente devra être priſe négativement, & ainſi de ſuite.

Par un raiſonnement ſemblable, on trouvera que lorſque $x - \frac{aHt}{T}$ eſt poſitif, l'on doit faire $s = 0$; & qu'il faut emploier le ſigne $+$, ce qui donne l'ordonnée poſitive.

Si $x - \frac{aHt}{T}$ devient négatif mais moindre que a, on ſuppoſera $s = 0$, & on prendra le ſigne $-$; l'on aura ainſi l'abſciſſe poſitive $-(x - \frac{aHt}{T})$ & l'ordonnée devra être priſe négativement.

Si

Si $x - \frac{aHt}{T}$ étant négatif eſt encore plus grand que $2a$ mais moindre que $3a$, on fera dans ce cas $s = -1$; & on prendra le ſigne $-$, ainſi l' on obtiendra l' abſciſſe poſitive $-(x - \frac{aHt}{T}) - 2a$, & l' ordonnée devra être priſe négativement.

Si $x - \frac{aHt}{T}$ devient plus grand que $3a$ mais moindre que $4a$, on continuera à faire $s = -2$, & on prendra de nouveau le ſigne $+$, ce qui donnera l' abſciſſe poſitive $4a + x - \frac{aHt}{T}$, & l' ordonnée devra être encore poſitive; & ainſi de ſuite.

L' on voit aſſès par tous ces cas particuliers que nous venons de développer, que quelle que ſoit la longueur de l' abſciſſe, il ſera toujours poſſible de la réduire en ſorte qu'elle ne ſurpaſſe plus l'axe donné *AB*. On pourra ſimplifier encore cette réduction, en ſuppoſant que les abſciſſes données, ſoient repliées (pour ainſi dire) ſur l'axe une, ou pluſieurs fois, ſelon qu'elles ſe trouvent plus, ou moins excédentes, & les ordonnées devront enſuite être priſes alternativement poſitives, & négatives ſelon les loix ci-deſſus établies. Mais ſi l'on veut avoir une conſtruction tout-à-fait ſimple & générale, on pourra la déduire aiſément de la maniére ſuivante (Fig.10.). Aiant tracé la courbe initiale *ANB* qu'on repéte ſa deſcription de part & d'autre à l' infini, en la poſant alternativement au deſſus, & au deſſous de l'axe, de ſorte que les mêmes branches ſoient liées entr'elles par les mêmes extrémités. Conſidérant la courbe ainſi engendrée comme une courbe unique & continue, on prendra dans l' axe *AB* qui s' étend à l' infini de part & d' autre toutes les abſciſſes qu'on voudra, ſans s' embaraſſer qu'elles ſoient négatives, ou plus grandes que

que a, ainſi la demiſomme des ordonnés qui ſe trouveront répondre aux abſciſſes $x + \frac{aHt}{T}$, & $x - \frac{aHt}{T}$, quelle que ſoit la valeur de x & de t, donnera toujours la vraie ordonnée qui convient à l'abſciſſe x après le tems t.

40. Nous avons ſuppoſé $H = \sqrt{(\frac{2Eh}{aS})}$ (art. 35.) Or dans le cas de la corde vibrante E exprime le poid qui tend la corde a ſa longueur, & S ſon poid total; (art. 9. & 35.), on aura donc $H^2 = \frac{T^2c}{a^2}$ (art. 12.), & par conſéquent $\frac{aH}{T} = \sqrt{c}$; & les ordonnées, dont on doit prendre la demiſomme répondront aux abſciſſes $x + t\sqrt{c}$, & $x - t\sqrt{c}$. Nous aurons donc par ce moien la conſtruction de la figure que forme une corde tendue pour un tems quelconque t en cas qu'elle ait été d'abord forcée de prendre une figure quelconque donnée, & qu'enſuite on l'ait relaché tout-à-coup, & cette conſtruction eſt évidemment la même que Mr. Euler a inventée ſur la même hypothèſe.

Voila donc la théorie de ce grand Géomètre miſe hors de toute atteinte, & établie ſur des Principes directs & lumineux, qui ne tiennent en aucune façon à la loi de continuité que demande Mr. D'Alembert; voila encore comment il peut ſe faire que la même formule qui a ſervi pour appuier & démontrer la théorie de Mr. Bernoulli ſur le mélange des vibrations iſocrones, lorſque le nombre des corps mobiles étoit finis, nous en dévoile l'inſuffiſance dans le cas où le nombre de ces corps devient infini. En effet le changement que ſubit la formule en paſſant d'un cas dans l'autre, eſt tel que les mouvemens ſimples qui compoſoient les mouvemens abſolus de tout le ſiſtème s'annéantiſſent pour la plus part, & que ceux qui reſtent

ſe

ſe défigurent & s'altérent de façon qu'ils deviennent abſolument méconnoiſſables. Il eſt vraiment facheux qu'une théorie auſſi ingénieuſe, & qui auroit pû ſans doute jetter des grandes lumiéres ſur des matiéres également obſcures qu'importantes, ſe trouve démentie dans le cas principal qui eſt celui, auquel ſe rapportent tous les petits mouvemens réciproques qui ont lieu dans la nature.

41. Si l'on veut que la corde ſoit étendue en ligne droite au commencement de ſon mouvement, & que tous ſes points reçoivent en cet état des viteſſes quelconques, on ſuppoſera que les ordonnées à la courbe ne repréſentent plus les premiers éloignemens de points de la corde de l'axe, mais les viteſſes des mêmes points au premier inſtant; & les courbes qu'on trouvera pour les inſtants ſuivans donneront de la même maniére leurs viteſſes ſuivantes (art. 38.).

CHAPITRE VI.

Refléxions ſur les calculs précédens.

42. LA méthode que j'ai emploié dans le Chapitre III. eſt à la vérité un peu longue, & fort compliquée; cependant elle eſt, ſi je ne me trompe, l'unique qui puiſſe conduire à une ſolution direƈte, & générale, telle que nous nous ſommes propoſé.

Quoique l'intégration des équations différentielles s'achève fort aiſément par l'ingénieuſe méthode de Mr. D'Alembert, cependant il eſt clair qu'on eſt encore après cela beaucoup éloigné du but principal, car il s'agit de plus de tirer d'un nombre indéfini d'équations autant d'inconnues,

nues, & de les exprimer toutes par une même formule générale. La difficulté de cette opération n'à pas sans doute échapé au savant Géomètre, dont nous venons de faire mention; car aiant proposé à résoudre le problême des mouvemens des cordes vibrantes, en les regardant comme des fils extensibles chargés de plusieurs petits poids, il s'est contenté de dire qu'on auroit toujours pû trouver leurs vibrations *à peu près* (Voiés l'art. 44. de son Mémoire cité ci-dessus).

Il seroit à souhaiter que l'Analise qui a réussi dans ce cas pût également s'appliquer à tous les autres qui dépendent de la résolution d'un nombre indéfini d'équations différentielles toutes semblables entr'elles, & où les changeantes ne montent qu'à la premiére dimension; puisqu'il est facile de démontrer que tous les petits mouvemens réciproques qui peuvent avoïr lieu dans un sistème quelconque de corps semblables, qui agissent les uns sur les autres tous d'une même maniére, sont nécessairement contenus dans de telles équations. Nous serions par-là en état de suivre les actions de la nature de beaucoup plus près, qu'on n'a osé le faire jusqu'à présent.

J'ai déja tenté une solution générale du problême des vibrations des cordes élastiques, & des chaines pésantes; mais étant maintenant fort pressé sur l'impression de cette piéce, & aiant d'ailleurs quelques autres occupations indispensables, je ne puis pas pousser assés loin ces recherches, c'est pourquoi je me reserve à traiter ce sujet dans une autre occasion.

Au reste si on suppose dans notre cas que les corps se meuvent dans un milieu, dont la résistance soit proportionelle à $\varepsilon u + \alpha$, ε.& α dénotant des constantes quelconques, la double intégration des équations différentielles réussira de même; & si les quantités ε & α sont assés petites par rapport à la quantité e, on pourra encore achever

achever le calcul par un procédé semblable à celui que nous avons exposé plus haut. Cette Analise pourroit être à la vérité de quelque utilité dans la recherche de la diminution du son, mais ce seroit s'écarter trop de l'objet principal que de la vouloir exposer ici tout au long.

43. La construction que nous avons trouvé dans le chapitre précédent pour le cas, où le nombre des corps mobiles est infini, est fondée entiérement sur ce qu'une suite infinie de produits de deux sinus, dont les Arcs croissent en progression arithmétique est toujours égale à zero, excepté dans le cas, où les sinus devenant égaux la suite donnée se change en une suite des quarrés des mêmes sinus. Quoique cette vérité découle immédiatement de la formule, que nous avons trouvé pour exprimer la somme d'une telle suite, cependant comme c'est-là un des points principaux de notre Analise, il ne sera pas hors de propos de démontrer encore la même proposition d'une autre maniére, qui soit & plus directe, & plus lumineuse.

Soit proposée la suite infinie

$$\text{sin.}\,\phi \times \text{sin.}\,\theta + \text{sin.}\,2\,\phi \times \text{sin.}\,2\,\theta + \text{sin.}\,3\,\phi \times \text{sin.}\,3\,\theta + \&c.$$

si l'on développe chaque terme par les téorèmes de la multiplication des angles, on aura les deux series

$$\frac{\text{cos.}\,(\phi - \theta) + \text{cos.}\,2\,(\phi - \theta) + \text{cos.}\,3\,(\phi - \theta) + \&c.}{2}$$

$$-\frac{\text{cos.}\,(\phi + \theta) + \text{cos.}\,2\,(\phi + \theta) + \text{cos.}\,3\,(\phi + \theta) + \&c.}{2}$$

dont chacune est sommable par la théorie des progressions géométriques. Supposons pour simplifier le calcul, que la serie dont on veut prendre la somme soit généralement $\text{cos.}\,x + \text{cos.}\,2\,x + \text{cos.}\,3\,x + \&c.$ On réduira d'abord chaque terme aux expressions immaginaires exponentielles, ainsi l'on obtiendra

$$\frac{e^{x\sqrt{-1}} + e^{2x\sqrt{-1}} + e^{3x\sqrt{-1}} + \&c.}{2}$$

$$+ \frac{e^{-x\sqrt{-1}} + e^{-2x\sqrt{-1}} + e^{-3x\sqrt{-1}} + \&c.}{2}$$

ces deux ſuites traitées comme deux progreſſions géométriques infinies, ſe changent par les règles connues en $\frac{e^{x\sqrt{-1}}}{2(1-e^{x\sqrt{-1}})} + \frac{e^{-x\sqrt{-1}}}{2(1-e^{-x\sqrt{-1}})}$, & réduiſant au dénominateur commun $\frac{e^{x\sqrt{-1}} + e^{-x\sqrt{-1}} - 2}{2(2-e^{x\sqrt{-1}}-e^{-x\sqrt{-1}})}$, ſavoir $\frac{\text{coſ. } x - 1}{2(1-\text{coſ.} x)} = -\frac{1}{2}$, & telle eſt la valeur d'une ſuite quelconque infinie de coſinus, dont les Arcs croiſſent en progreſſion arithmétique. En appliquant ceci à notre cas, on trouvera la ſomme des deux ſuites données $= -\frac{1}{4} + \frac{1}{4} = 0$, quelles que ſoient les valeurs des angles ϕ, & θ. Cependant lorſque $\theta = \phi$, il eſt clair que les deux ſeries ſe réduiſent à $\frac{1 + 1 + 1 + 1 + \&c.}{2}$ $- \frac{\text{coſ. } 2\phi + \text{coſ. } 4\phi + \text{coſ. } 6\phi + \&c.}{2}$ Si $m-1$ eſt le nombre des termes dans chacune de ces ſuites, la ſomme de la premiére eſt néceſſairement $= \frac{m-1}{2}$, la ſomme de la ſeconde eſt par ce que nous avons trouvé ci-deſſus $= -\frac{1}{2}$, donc la ſomme de toutes deux ſe trouvera dans ce cas $= \frac{m-1}{2} + \frac{1}{2} = \frac{m}{2}$.

44. Mais dira-t-on comment peut il ſe faire, que la ſomme de la ſuite infinie, coſ. x, + coſ. $2x$, + coſ. $3x$, + &c. ſoit toujours $= -\frac{1}{2}$, puiſque dans le cas de $x = 0$,

$= 0$, elle devient néceſſairement égale à une ſuite d'autant d'unités; je répons que cela provient des termes qui ſe détruiſent naturellement dans tous les cas excepté dans celui, où $x = 0$. Pour rendre la choſe plus ſenſible cherchons la ſomme de la ſuite, coſ. x + coſ. $2x$ + coſ. $3x$ + &c. + coſ. mx; on trouvera par la même méthode ci-deſſus qu'elle eſt égale à

$$\frac{e^{x\sqrt{-1}} - e^{(m+1)x\sqrt{-1}}}{2(1 - e^{x\sqrt{-1}})} + \frac{e^{-x\sqrt{-1}} - e^{-(m+1)x\sqrt{-1}}}{2(1 - e^{-x\sqrt{-1}})}$$

expreſſion qui ſe réduit à $\frac{\text{coſ. } x - 1 + \text{coſ. } mx - \text{coſ. } (m+1)x}{2(1 - \text{coſ. } x)}$

$= \frac{\text{coſ. } mx - \text{coſ. } (m+1)x}{2(1 - \text{coſ. } x)} - \frac{1}{2}$. Or dans le cas où m eſt un nombre infini, l'on ſuppoſe que l'1 évanouiſſe auprès d'm, d'où le terme coſ. $(m+1)x$ devient $=$ coſ. mx, & la formule $\frac{\text{coſ. } mx - \text{coſ. } (m+1)x}{2(1 - \text{coſ. } x)}$ reſte $= 0$; mais lorſque $x = 0$ le dénominateur devient auſſi égal à zero; c'eſt pourquoi elle reçoit une valeur donnée qu'on trouvera par la différentiation du numérateur & du dénominateur. On a donc en différentiant $\frac{(m+1) \times \text{ſin. } (m+1)x - m \text{ ſin. } mx}{2 \text{ ſin. } x}$ qui ſe réduit de nouveau à $\frac{0}{0}$ par la ſuppoſition de $x = 0$; qu'on différentie une ſeconde fois, il en viendra $\frac{(m+1)^2 \times \text{coſ. } (m+1)x - m^2 \times \text{coſ. } mx}{2 \text{ coſ. } x}$, & faiſant $x = 0$, $\frac{(m+1)^2 - m^2}{2} = m + \frac{1}{2}$; donc la valeur de la ſerie eſt dans ce cas $= m + \frac{1}{2} - \frac{1}{2} = m$ préciſément comme l'on a vû plus haut.

Au

Au reste par la méthode de sommer les suites des cosinus, ou sinus, que nous venons d'expliquer, on trouvera que la suite finie, $\text{sin.}\ \varphi \times \text{sin.}\ \theta + \text{sin.}\ 2\varphi \times \text{sin.}\ 2\theta + \text{sin.}\ 3\varphi \times \text{sin.}\ 3\theta + \&c. + \text{sin.}\ (m-1)\varphi \times \text{sin.}\ (m-1)\theta$ est $= \frac{\text{sin.}\ m\varphi \times \text{sin.}\ (m-1)\theta - \text{sin.}\ (m-1)\varphi \times \text{sin.}\ m\theta}{2\ (\text{cos.}\ \varphi - \text{cos.}\ \theta)}$ ce qui convient avec ce qu'on a trouvé (art. 38.) en faisant $\varphi = \frac{\lambda\pi}{2m}$, & $\theta = \frac{\mu\pi}{2m}$, & supposant μ un nombre entier quelconque.

45. Nous avons enseigné dans l'art. 39. à construire l'ordonnée y, & la vitesse u, l'une dans le cas, où les vitesses initiales V sont $= 0$, & l'autre dans le cas, où les premiéres ordonnées Y sont $= 0$; cependant si on vouloit une construction générale pour tous les cas possibles, on pourroit la trouver moiennant les formules précédentes. Car on sait que les expressions de u ne sont autre chose, que les différentielles de celles de y en prenant le seul tems t pour variable, & effaçant le dt; donc si après avoir réduit la premiére partie de l'expression de y qui contient seulement les Y, par la méthode donnée (art. cité), on différentie la formule qui en résulte, en ne regardant que le tems t pour variable, on aura la formule qui donne la valeur de la premiére partie de l'expression de u, & qui contient aussi les seules quantités Y. De même si l'on intégre par dt la formule réduite de la seconde partie de l'expression de u, où se trouvent les seules quantités V, & qui est semblable à celle de y pour les quantités Y, comme on a vu (art. 38.) on aura la formule qui donnera la valeur de la seconde partie de l'expression de y, qui contient de même les seules quantités V. Ces calculs sont assés longs, & compliqués, & ils demandent d'ailleurs beaucoup de circonspection, c'est pourquoi je ne fais que les indiquer ici pour montrer la route qu'on devroit

tenir

tenir pour parvenir à une réduction directe & générale des expressions données. Il est cependant visible qu'on pourra aisément s'en passer si on veut se contenter d'une construction des quantités y & u pour chaque tems t dérivée de celle qu'on a trouvé (art. 39.).

Soit donc, comme dans l'article cité, ANB la figure dont les ordonnées MN représentent les premiéres excursions Y, & anb celle dont les ordonnées expriment les vitesses initiales V. Qu'on réitère leur description de part & d'autre (Fig. 10. 11.) à l'infini de la maniére enseignée ; qu'on construise ensuite deux autres courbes infinies (Fig. 12. 13.) $A^1 N^1 B^1$, $a^1 n^1 b$, dont la premiére $A^1 N^1 B^1$ soit telle que chaque ordonnée $M^1 N^1$ qui répond à l'abscisse $A^1 M^1 = AM$ soit toujours quatriéme proportionelle à la soutangente au point N, à l'ordonnée MN, & à l'unité; & la seconde $a^1 n^1 b^1$ ait ses ordonnées $m^1 n^1$, égales aux aires anm, qui répondent aux abscisses $am = a^1 m^1$. Par le moien de ces quatres courbes que je nommerai, comme celles de Mr. D'Alembert, courbes génératrices, on aura toujours l'ordonnée y, & la vitesse u pour chaque abscisse x, & pour quelque tems t que ce soit. Car on n'aura qu'à prendre dans la courbe ANB la demisomme des ordonnées qui répondent aux abscisses $x + \frac{aHt}{T}$, & $x - \frac{aHt}{T}$; & dans la courbe $a^1 n^1 b^1$ la demidifférence des ordonnées qui répondront aux mêmes abscisses; & la somme totale de ces quantités sera l'ordonnée y cherchée. De même pour la vitesse u, on prendra dans la courbe anb la demisomme des ordonnées qui appartiennent aux abscisses $x + \frac{aHt}{T}$, & $x - \frac{aHt}{T}$, & dans la courbe $A^1 N^1 B^1$ la demidifférence des ordonnées qui répondent aux mêmes abscisses, & la somme totale de ces quantités donnera la valeur cherchée de la vitesse u.

Quoique

Quoique cette construction soit entiérement fondée sur les tangentes, & sur la quadrature des courbes génératrices trouvées, il ne paroit cependant pas qu'elle puisse être sujette aux difficultés que nous avons exposées (art. 5.) Car, la construction des courbes génératrices une fois établie, il n'est plus besoin d'avoir recours aux théories du calcul différentiel & intégral, pour en déduire celles des autres courbes cherchées; puisque on peut indépendemment de ces calculs par la simple considération des tangentes, & des quadratures, démontrer que ces courbes resolvent le problême sans avoir en aucune façon égard à la loi de continuité dans leurs équations.

Si l'on prend pour la courbe *ANB* la courbe initiale de la corde tendue, & que l'autre courbe *anb* représente les vitesses qu'on donne à tous ses points en la rélachant tout-à-coup, on aura de cette façon la solution générale du problême des cordes vibrantes telle que Mr. D'Alembert l'a eu en vuë dans l'art. XXIII. & suiv. son Mémoire. Il est vrai que ce grand Homme ne cesse d'inculquer que les expressions des vitesses, & des excursions initiales des points de la corde ne peuvent pas être données à volonté (art. XXXIV.) ce qu'il répéte encore expressément dans l'art. II. de son Addition. Mais nous avons fait voir plus haut les raisons qui obligoient cet Auteur à penser ainsi, & ces raisons cessent d'avoir lieu dès qu'on considére tous les points de la corde comme isolés dans leurs mouvemens, comme nous l'avons fait dans les calculs précédens.

CHA-

CHAPITRE VII.

Théorie des cordes de Musique, & des Flutes.

46. LEs cordes, dont on se sert ordinairement pour les instrumens de Musique, sont de boïau ou d'acier, ou de cuivre; à l'égard des premiéres, elles n'ont presque point d'autre élasticité que celle qui est produite par la tension, mais il n'en est pas de même des autres, dont la roideur se manifeste même, lorsque elles sont tout-à-fait lâches. Cependant il est aisé de voir que la force de cette roideur pour mouvoir la corde, doit être bien petite par rapport à celle qui nait de la tension, d'où il s'ensuit que nous pouvons, sans crainte d'erreur, supposer toutes les cordes parfaitement flexibles, en tenant compte seulement de l'effet de la tension donnée. La maniére commune de les mettre en vibration, en les touchant par quelqu'un de leurs points, soit avec un archet, ou quelqu'autre instrument, consiste à les faire sortir de leur état de repos, & à donner à tous leurs points des impulsions quelconques. Donc si l'on a une corde uniformément épaisse, dont la masse & la longueur soient données, & la tension soit exprimée par un poid équivalant, on pourra toujours par la théorie exposée dans les chapitres précédens trouver le mouvement de cette corde pour un tems quelconque de quelque façon que ses vibrations aient été d'abord produites. Mais la connoissance des mouvemens particuliers des cordes est de peu de conséquence dans la pratique, & ce n'est qu'à la durée de leurs vibrations qu'il est important d'avoir égard, puisque c'est de-là que dépend, selon le sentiment généralement reçu par tous les Physiciens, le ton grave, ou aigu qu'elles doivent rendre.

Or ſi l'on examine la conſtruction des courbes génératrices expoſée (art. 45.), on s'appercevra aiſément que leur nature eſt telle, que ſi on augmente, ou qu'on diminue les abſciſſes d'un multiple quelconque de $2a$ les ordonnées correſpondantes demeurent tout-à-fait les mêmes; donc ſi l'on fait que la quantité $\frac{aHt}{T}$ qui doit être ajoutée, & retranchée de chaque abſciſſe x devienne un multiple quelconque de $2a$, on aura la valeur du tems t, après lequel la corde reprendra ſa premiére ſituation, avec les mêmes viteſſes dans tous ſes points. Ce tems ſera donc $= \frac{2sT}{H}$ quelque nombre entier poſitif qu'on poſe au lieu de s. C'eſt pourquoi le tems des oſcillations ſera toujours le même pour la même corde, & il ne dependra en aucune façon du premier ébranlement, qui peut varier à l'infini. Pour connoître plus exactement ce tems qui eſt $= \frac{2T}{H}$, on n'a qu'à remettre au lieu de H ſa valeur premiére $\sqrt{(\frac{2Eh}{aS})}$ (art. 25.), & on aura $T \sqrt{(\frac{2aS}{Eb})}$ pour le tems d'une oſcillation entiére, compoſée d'une allée, & d'une revenue, où a eſt la longueur de la corde, S ſon poid, E le poid qui eſt égal à la force de tenſion; or comme h exprime la hauteur d'où un corps péſant peut tomber librement durant le tems T (art. 6.), ſi l'on fait ce tems d'une ſeconde, on aura le tems cherché exprimé de même en ſecondes de cette façon $\sqrt{(\frac{2aS}{Eb})}$. Suppoſons que le rapport du poid de la corde, à celui qui la tend ſoit comme $a : b$, b ſera une quantité qui ne dependra que de l'épaiſſeur, & de la gravité ſpécifique de la corde; on aura donc

S

$\frac{S}{E} = \frac{a}{b}$, & par conféquent la formule du tems des vibrations entiéres deviendra $= \frac{2a}{\sqrt{2bb}}$, & une ofcillation fimple devra être cenfée d' une durée $= \frac{a}{\sqrt{2bb}}$ tout de même comme fi la corde eut toujours fait fes mouvemens felon les lois de Mr. Tailor. Cette formule a été regardée jufqu'à préfent pour vraie par tous les Auteurs qui ont écrit d' Acouftique, parce qu'elle s' accorde entiérement avec les proportions connues des divers tons des cordes, qu'on a toujours fait dépendre de la durée de leurs ofcillations. C'eft auffi par cette raifon que plufieurs d' entr'eux ont cru qu'une corde tendue ne pouvoit refonner à moins que fes vibrations ne fuffent toutes réguliéres & ifocrones comme celles des pendules; ce qui paroit fans doute inconcevable vû qu'une même corde rend toujours le même fon, lorfqu'elle eft pincée, ou ébranlée de quelque façon que ce foit. La démonftration que nous venons de donner peut donc fervir à établir ces vérités généralement admifes, favoir, que le ton d'une corde eft toujours proportionel au nombre de fes vibrations dans un tems donné, & que ce ton fe conferve toujours le même, tandis que la corde refte dans les mêmes circonftances.

47. Quoique la connoiffance abfolue de la durée de chaque vibration dans une corde donnée ne foit guere d' ufage dans la pratique ordinaire, elle eft cependant néceffaire pour la détermination d'un fon fixe, tel que Mr. Sauveur l'a eu en vue dans l'Hift. de l'Académie des Sciences de Paris pour l'année 1700. La méthode que ce favant Auteur a imaginée pour cela eft à la vérité fort ingénieufe, mais elle eft prefque impraticable, à caufe de l' extrême délicateffe d'oreille qu'il faut pour apprécier

 les

les momens des *battemens* de plusieurs sons, & de la grande difficulté qu'on rencontre à mésurer au juste l'intervalle du tems qui se passe entre deux de ces *battemens* consécutifs. Si la détermination de ce son fixe est de tant de conséquence, comme elle l'a paru à Mr. Sauveur, je crois qu'on pourra la tirer avec plus d'exactitude, & de facilité de la formule trouvée, qui ne requiert d'autres *données* que la longueur de la corde, sa gravité spécifique, & la raison de son poid à celui, par lequel elle est tendue. Par exemple si l'on veut selon Mr. Sauveur, que le son fixe rende 100 vibrations dans une seconde, on fera $\frac{a}{\sqrt{2bb}} = 100$, d'où b, & h étant donnés, on tirera $a = 100\sqrt{2hb}$.

48. Nous venons de voir que le nombre des vibrations d'une corde donnée est généralement toujours le même; il est cependant quelque cas particulier, où ce nombre peut être diminué, & réduit à la moitié, au tiers &c. Pour s'en convaincre on n'a qu'à refléchir, que la corde vibrante ne revient à son premier état, que parceque la construction des courbes génératrices est telle, qu'en levant, où ajoutant aux abscisses les tems donnés les ordonnées demeurent les mêmes. Donc si on suppose que la figure initiale de la corde participe déja à cette propriété, savoir qu'elle contienne deux, ou trois, ou plusieurs ventres égaux, & disposés alternativement au dessus, & au dessous de l'axe, & qu'il en soit de même pour la courbe des vitesses, on verra aisément que les courbes génératrices déduites de celles-ci rendront la corde à son premier état dans la moitié, le tiers &c. du tems donné. Ainsi la durée d'une oscillation se reduira dans ce cas à $\frac{a}{n\sqrt{2bb}}$, ou n exprime le nombre des ventres primitifs. Il n'en sera pas de même si les ventres ne se trouvent pas

pas égaux, & diſpoſés de la façon qu'on a dit, car il ſera toujours facile de démontrer, que les courbes réſultantes ne pourront jamais avoir les propriétés néceſſaires, afin que les vibrations puiſſent s'achever dans un tems différent de celui qui convient à la nature de la corde donnée. Mr. Euler avoit déja fait cette importante remarque pour le ſeul cas où la corde part du repos dans les Mémoires cités de l'Académie de Berlin.

49. Lorſque une corde eſt en vibration, il n'y a généralement parlant que les deux bouts qui reſtent toujours immobiles; cependant ſi l'on fait attention aux cas particuliers qu'on vient d'examiner, on voit clairement que tous les points, où la figure initiale de la corde coupe l'axe doivent néceſſairement demeurer en repos, puiſque il y a de part & d'autre des branches ſemblables ſituées alternativement au deſſus, & au deſſous de l'axe. Voions donc s'il ne pourroit pas y avoir d'autres points qui fuſſent revétus des mêmes propriétés.

Qu'on ſe repréſente pour cela une branche entiére *AMNB* de la courbe génératrice pour la corde *AB*; & qu'on ſuppoſe qu'un de ſes points quelconque *M* doive reſter immobile. (Fig. 14.) Il eſt d'abord évident qu'elle devra couper l'axe dans ce même point, il faudra enſuite que la partie *MN* de la courbe ſoit égale & ſemblable à la partie *AM*, afin que la demiſomme des ordonnées également diſtantes de part & d'autre ſoit toujours nulle, d'où il s'enſuit qu'à moins que le point *M* ne ſoit à la moitié de l'axe *AB* le point *N* tombera hors du point *B*, & ainſi la courbe cherchée *AMNB* coupera toujours l'axe en deux points *M* & *N*. Elle ſera par conſéquent compoſée de trois parties *AM*, *AN*, & *NB*, dont les deux premiéres ſont égales par ſuppoſition, & la troiſiéme eſt encore arbitraire. Or je dis que la courbe *AMNB* doit avoir toutes ces parties égales, ſemblables, & ſituées alterna-

ternativement au dessus & au dessous de l'axe *AB*. Pour s'en convaincre, qu'on refléchisse, que, puisque les branches qui se trouvent situées de part & d' autre des deux points *A* & *M* doivent être semblables & égales dans toute la courbe génératrice engendrée par la description réitérée de celle-ci, il faut que cette courbe ait toutes ses parties de même nature que celle qui est comprise entre les points *A* & *M*, d'où il suit que la partie de l'axe *NB* ne peut être qu'égale à la partie *AM* ou double, ou triple &c., ou encore la moitié, ou le tiers &c. de sorte que l'axe entier *AB* puisse se diviser en un nombre de parties égales, & aliquotes aux deux parties données *AM* & *MB*. Et toute la courbe *AMNB* devra dans ce cas couper l'axe à chaque point de ces divisions, & elle devra contenir de plus autant de ventres égaux correspondans.

On conclura donc que nul point d'une corde de Musique vibrante ne pourra demeurer en repos, à moins qu'il ne la divise en deux parties commensurables entr' elles; que dans ce cas la figure initiale de la corde, & la courbe des premiéres vitesses devront nécessairement avoir autant de branches égales & semblables, qu' il y aura d'unités dans les deux parties *AM*, *MB*, & qui seront de plus situées alternativement au dessus & au dessous de chacune des parties aliquotes, dans lesquelles tout l' axe *AB* sera divisé. Si donc en mettant une corde en vibration, on fait ensorte qu'un point quelconque reste immobile, sans empêcher que la vibration ne se communique, & ne s'étende de part & d'autre à toute la corde, cette corde se divisera naturellement en autant des parties égales qu' il en faut pour rendre commensurables les deux parties coupées par le point immobile. D' où il s' ensuit que, lorsque ces deux parties sont en elles mêmes incommensurables, il sera impossible que le point de leur division puisse jamais rester en repos, & la corde dans

ce

ce cas ſera obligée de changer de figure d'un inſtant à l'autre, ce qui détruira néceſſairement l'iſocroniſme, & la régularité de ſes vibrations. Mais dans le cas, où le point immobile diviſe toute la corde en parties commenſurables, il ſe formera pour lors un nombre de points de repos naturels, & la corde continuera de faire des oſcillations réguliéres & iſocrones, dont la durée ne ſera que la moitié, le tiers, le quart &c. de la durée des oſcillations entiéres, ſelon que les deux parties auront pour commune méſure la moitié, le tiers, le quart &c. de toute la corde, comme on l'a démontré (art. 48.).

Par un ſemblable raiſonnement, on trouvera que ſi les points ſuppoſés immobiles coupent la corde en un nombre de parties quelconques elle ſe diviſera en autant de parties égales qu'il en faudra, pour que chacune d'elles méſure exactement chacune des premiéres parties coupées; par conſéquent ſi ces parties ſont entr'elles incommenſurables, les mouvemens de la corde deviendront irréguliers, pendant que dans tout autre cas les vibrations s'achéveront dans un tems proportionel réciproquement à celui des ventres naturels de la corde.

50. On s'eſt apperçu depuis long-tems qu'une corde pouvoit rendre dans certaines circonſtances des ſons aigus qui différoient plus, ou moins du ſon naturel, & on a même reconnu que ces ſons n'étoient preſque jamais que l'octave au deſſus, l'octave de la quinte, & la double octave de la tierce.

Mr. Sauveur qui a fort bien traité cette matiére dans ſon ſiſtème général d'Acouſtique, imprimé parmi les Mémoires de l'Académie Royale de Paris pour l'année 1701. s'eſt appliqué le premier, que je ſache, à découvrir la véritable origine de ces divers ſons rendus par une même corde qu'il appelle ſons harmoniques; il prend (Fig. 15.) pour cela une corde d'une longueur quelconque qui étant

pincée

pincée à vuide forme des vibrations ſimples & uniques qui rendent le ſon naturel de la corde qu'il nomme ſon fondamental ; il diviſe enſuite cette corde en un nombre de parties égales, & mettant un chevalet mobile, ou un autre obſtacle quelconque leger, au premier point marqué des diviſions, de ſorte que le mouvement qu'on donne à la corde puiſſe ſe communiquer de part & d'autre, & que l'obſtacle poſé ne faſſe d'autre effet que d'obliger le point, où il eſt appliqué, à reſter toujours en repos, cet Auteur obſerve que ſi l'on ébranle la corde dans cet état, elle ſe diviſe naturellement par une eſpèce d'ondulation en autant de ventres égaux, dont les extrémités qui reſtent immobiles répondent préciſément aux points marqués des diviſions; car aiant mis ſur la corde divers morceaux de papier, il trouve, que ceux qui ſont ſur les neuds ne ſont point du tout déplacés, les autres au contraire tombent auſſi-tôt que la corde commence de ſe mouvoir. Mr. Sauveur compare de plus les ſons harmoniques produits par une telle corde avec les ſons naturels d'autres cordes ſemblables, & il reconnoit que la longueur de celles-ci doit toujours égaler celle de la partie de la corde donnée qui eſt interceptée entre le chevalet & le bout plus proche. Il en eſt de même ſi le chevalet eſt placé à la ſeconde, troiſiéme &c. diviſion, & en général la corde forme toujours autant de neuds immobiles à égale diſtance les uns des autres qu'il en faut pour que le chevalet réponde à un d'eux, & le ſon rendu eſt toujours ſemblable au ſon que produiroit une des parties de la corde compriſe entre deux des points de repos naturels. Que ſi le chevalet diviſe la corde en deux parties incommenſurables, la corde ne fait pour lors que fremir, ſans réſonner, & l'on n'entend qu'une eſpèce de bruit confus & deſagréable à l'oreille.

51. L'on

L'on ſait qu'en prenant le ſon d'une corde pour fondamental ſa moitié rend l'octave au deſſus, ſon tiers rend l'octave de la quinte, ſon quart rend la double octave du ſon fondamental, & la cinquiéme rend la double octave de la tierce; les autres diviſions ne forment plus que des diſſonances avec le ſon principal, à moins qu'elles ne donnent des octaves de ceux-ci. D'où il s'enſuit que l'on ne peut tirer d'une même corde d'autres ſons harmoniques que la quinte, ou la tierce, en omettant les octaves qui peuvent être regardées comme des repétitions de leurs ſons principaux. Ainſi la trompette marine qui eſt compoſée d'une ſeule corde, à laquelle on applique le doigt en la faiſant réſonner avec un archet, ne produit jamais d'autres ſons que ceux qu'on vient de nommer, & le doigt tient lieu de l'obſtacle leger qui diviſe les vibrations de toute la corde.

L'on a encore heureuſement appliqué cette théorie à toutes les eſpèces de violons, où par le moien d'une legère preſſion de doigt on produit des ſons harmoniques très agréables à l'oreille, & qui s'approchent beaucoup du ſon des flutes; on pourroit même, je crois, avec beaucoup d'exercice parvenir à exécuter ſur le violon une piéce quelconque de Muſique par des ſons toujours harmoniques, car pour en tirer tous les ſons néceſſaires, il ne s'agiroit que d'ajuſter ſur les cordes deux doigts, dont l'un fut appuié fortement ſur le manche, comme on le fait ordinairement, en appliquant en même tems l'autre au tiers, ou à la cinquiéme de la corde pour lui donner le ſon harmonique convenable. C'eſt aux habiles Muſiciens à juger ſi l'exécution de ce projet n'eſt pas ſujette à d'autres difficultés capables de rebuter les meilleurs Artiſtes.

52. Nous avons fait voir dans l'art. 9. que les mouvemens des parties de l'air qui compoſent une fibre éla-

ftique continue, ne différent nullement de ceux des cordes vibrantes, fi ce n'eft en ce que les vibrations de celles-ci font perpendiculaires à l'axe., au lieu que les autres font longitudinales. Donc fi l'on confidére une fibre quelconque d'air, ou bien un amas de plufieurs fibres renfermées dans un tuïau qui les borne, & les diftingue de la maffe continue de l'air extérieur, ces fibres pourront recevoir dans toutes leurs parties des mouvemens femblables à ceux des points d'une corde de Mufique d'égale longueur & d'égal poid, & dont la force de tenfion foit équivalente à celle de l'élafticité naturelle de l'air. Si donc les mouvemens de ces fibres peuvent fe communiquer à l'air extérieur, il en réfultera un fon qui fera de même nature qui celui qui feroit produit par la corde correfpondante.

Voila le principe, & l'origine de tous les inftrumens à vent, qui conftituent une claffe d'inftrument de Mufique non moins étendue, & non moins importante que celle des inftrumens à cordes.

Le célèbre Mr. Euler a tâché le premier de raprocher les théories de ces deux efpèces d'inftrumens dans une Théfe fur le fon imprimée à Bâle l'année 1727., & puis dans fon excellent traité de Mufique qui a paru l'année 1739. Il compare en effet dans ces endroits la colomne d'air contenue dans un tuiau à une corde du même poid, & de même longueur, & qui feroit tendue par un poid égal à celui d'un cilindre de mercure, dont la bafe fut la même que celle du tuiau, & la hauteur celle du Baromètre. Par cette comparaifon il détermine le fon que doit rendre une flute quelconque donnée, & il le trouve entiérement d'accord avec l'expérience. Il faut avoüer, que cette théorie a été portée par ce favant Auteur au plus haut dégré de perfection, & qu'il n'y reftoit rien à défirer qu'une démonftration analitique, & tirée de

la

la nature même des mouvemens qu'il a comparés ensemble. Mais pour mettre cette importante matiére dans tout son jour, développons-en ici encore quelque cas particulier. Soit une flute de longueur $= a$ depuis l'embouchure jusque à l'autre extrémité, soit b^2 la largeur de sa base, que je suppose être par tout la même; on aura par l'art. 46. la durée d'une oscillation aérienne $= \sqrt{\frac{Sa}{2Eb}}$, où S est le poid de la colonne d'air contenue dans la flute, & E son élasticité naturelle. Supposons donc k égal à la hauteur barométrique, & $1 : n$ la raison de la gravité spécifique de l'air à celle du mercure, on aura E égal au poid d'une colonne de mercure, dont la base est b^2, & la longueur $= k$; & S égal au poid d'une semblable colonne, dont la longueur soit seulement $= \frac{a}{n}$, d'où $\frac{S}{E} = \frac{a}{nk}$; & par conséquent le tems d'une oscillation sera $= \sqrt{\frac{a^2}{2nkb}} = \frac{a}{\sqrt{2nkb}}$, ce qui fait voir que ces tems, toutes choses d'ailleurs égales, sont comme les longueurs des flutes, auxquelles les tons répondent comme, l'expérience nous l'enseigne en effet. Si l'on veut que la flute achéve 100 vibrations dans une seconde, ce qui produit le son fixe de Mr. Sauveur, on fera $\frac{100a}{\sqrt{2nkb}} = 1''$, d'où $a = \frac{\sqrt{2nkh}}{100}$; or nk exprime précisément la hauteur de l'air supposé homogène qui se trouve à peu près $= 850 \times 32$ pieds, & h est de 15 pieds environ; donc $2nkh$ sera $= 850 \times 32 \times 30 = 816000$, dont la racine quarrée se trouve 903. 3 . . *&c.* ce qui étant divisé par 100 donne pour la longueur du tuiau 9 pieds & 33 milliemes de pied.

Il est vrai que Mr. Sauveur trouve d'après ses expériences des *battemens* que le tuiau d'Orgue qui rend le

ſon fixe eſt ſeulement de 5 pieds, ce qui donneroit ſuivant la théorie environ le double des vibrations que cet Auteur a déterminé pour chaque ſeconde; mais il eſt aiſé de trouver la raiſon de cette différence ſi on refléchit que les vibrations de deux cordes ne ſont réellement concurrentes, c'eſt-à-dire commençantes en même tems, & ſe faiſant dans le *même ſens* qu'après un nombre de vibrations double de celui qui eſt porté par la nature des deux cordes données, d'où il ſuit, que puiſque les *battemens* ne conſiſtent que dans la concurrence des vibrations, le nombre déterminé par l'expérience de Mr. Sauveur ſera préciſément la moitié de ce qu'il eſt en effet, & dans ce cas les réſultats de l'expérience s'accordent aſſès bien avec ceux de la théorie.

53. Puiſque les mouvemens des parties de l'air contenu dans une flute quelconque ſont les mêmes que ceux d'une corde de Muſique correſpondante, il s'enſuit que la durée de leurs vibrations pourra de même dans certains cas particuliers devenir moindre qu'à l'ordinaire, & n'en être plus que la moitié, le tiers, le quart &c., comme nous l'avons démontré dans les cordes vibrantes, lorſqu'elles ſe diviſent en pluſieurs ventres égaux. Or ceci arrive préciſément dans les inſtrumens à vent, lorſque on augmente d'une certaine façon la force du ſoufle; car c'eſt une vérité de long-tems reconnue dans les trompettes, & dans toutes ſortes de flutes, & ſur tout dans les traverſiéres, que par un ſimple changement d'embouchure l'on obtient depuis le ſon grave, ou fondamental, ceux qui y répondent comme les nombres $\frac{1}{2}$, $\frac{1}{3}$, $\frac{1}{4}$, $\frac{1}{5}$, ſavoir l'octave au deſſus la douziéme, la quinziéme, & la dix-ſeptiéme majeure; car le ſon ſuivant eſt proſcrit de l'harmonie du ſon principal.

Au

Au reste quelque fondée & plausible que soit cette théorie des instrumens à vent, il faut pourtant avoüer qu'on ne sauroit encore par son moien rendre raison de toutes les propriétés qu'on y observe, & qui regardent la forme de l'instrument, la largeur, & la position des trous. Car aiant mésuré au juste leurs distances dans des bonnes flutes traversiéres, & douces je ne les ai point trouvé tout-à-fait proportionnelles aux tons correspondans. De plus l'on sait que pour rendre certains tons, il faut une combinaison donnée de trous ouverts & bouchés ou entiérement, ou à demi seulement, ce qui me paroit fort difficile à expliquer par la simple comparaison des cordes vibrantes. Comme cette matiére demande un éxamen long & éxact de toutes les circonstances qui entrent dans chaque cas particulier, & que d'ailleurs cette piéce est actuellement sous presse, j'ai cru devoir différer ces recherches pour une autre occasion ou, suivant quelques vues que j'ai déja formé, j'espère de pouvoir raméner aux lois de la théorie ci-dessus établie la plûpart des bizarreries qui se rencontrent dans ces sortes d'instrumens.



SECTION SECONDE

De la propagation du ſon.

CHAPITRE PREMIER

De la viteſſe du ſon.

54. IMaginons une fibre élaſtique compoſée d'un nombre infini m de particules d'air, dont une quelconque reçoive par l'ébranlement des parties du corps ſonore une impulſion donnée c, il s'agit de déterminer la loi ſuivant laquelle ce mouvement ſe communiquera aux autres particules de la même fibre. Soit AB (Fig. 15.) la longueur de toute la fibre $= a$, AC la diſtance de la particule C qui eſt frappée par le corps ſonore $= X$, & AD la diſtance d'une autre particule quelconque D, dont on veut ſavoir le mouvement $= x$, on trouvera par l'application des formules données (art. 35.) que la viteſſe u de cette particule ſera exprimée par une ſeule ſérie infinie, comme il ſuit

$$u = \frac{2c}{m}\Big(\text{ſin.}\,\frac{X\pi}{2a} \times \text{ſin.}\,\frac{x\pi}{2a} \times \text{coſ.}\,\frac{tH\pi}{2T}$$
$$+ \text{ſin.}\,\frac{2X\pi}{2a} \times \text{ſin.}\,\frac{2x\pi}{2a} \times \text{coſ.}\,\frac{2tH\pi}{2T}$$
$$+ \text{ſin.}\,\frac{3X\pi}{2a} \times \text{ſin.}\,\frac{3x\pi}{2a} \times \text{coſ.}\,\frac{3tH\pi}{2T}$$
$$+ \text{\&c. à l'infini}\Big).$$

Car tous les termes P', P'', P''' &c. évanouiſſent par ſuppoſition, & les autres Q', Q'', Q''' &c. ſe réduiſent

a,

à, $c \times$ fin. $\frac{X\pi}{2a}$, $c \times$ fin. $\frac{2X\pi}{2a}$, $c \times$ fin. $\frac{3X\pi}{2a}$. Qu'on change maintenant les produits des fin. $\frac{X\pi}{2a}$ par cof. $\frac{tH\pi}{2T}$ avec les produits des finus & cofinus des autres angles multiples en des fimples finus, & l'équation ci-deffus deviendra

$$u = \frac{c}{m} \text{ (fin. } \frac{x\pi}{2a} \times \text{fin. } [\frac{X}{a} + \frac{Ht}{T}] \frac{\pi}{2} + \text{fin. } \frac{2x\pi}{2a} \times \text{fin. } [\frac{X}{a} + \frac{Ht}{T}] \frac{2\pi}{2} + \text{fin. } \frac{3x\pi}{2a} \times \text{fin. } [\frac{X}{a} + \frac{Ht}{T}] \frac{3\pi}{2} + \text{\&c. à l'infini}$$

$$+ \text{fin. } \frac{x\pi}{2a} \times \text{fin. } [\frac{X}{a} - \frac{Ht}{T}] \frac{\pi}{2} + \text{fin. } \frac{2x\pi}{2a} \times \text{fin. } [\frac{X}{a} - \frac{Ht}{T}] \frac{2\pi}{2} + \text{fin. } \frac{3x\pi}{2a} \times \text{fin. } [\frac{X}{a} - \frac{Ht}{T}] \frac{3\pi}{2} + \text{\&c. à l'infini}).$$

On démontrera ici de la même maniére que nous avons fait (art. 38.) fur des formules femblables, que ce deux fuites infinies font toujours égales à zero, excepté dans le cas, où $\frac{X}{a} + \frac{Ht}{T}$ dans la premiére, & $\frac{X}{a} - \frac{Ht}{T}$ dans la feconde deviennent $= \pm (\frac{x}{a} + 2s)$, s dénotant un nombre quelconque entier pofitif, ou négatif; d'où il s'enfuit que la viteffe u dans chaque particule ne fera, pour ainfi dire, qu'inftantanée, & qu'elle n'obtiendra jamais aucune valeur réelle, que lorfque $\frac{X}{a} \pm \frac{Ht}{T} = \pm (\frac{x}{a} + 2s)$ quels que foient les fignes qu'on y veuille prendre.

Cette

Cette équation contient comme on le voit un certain rapport entre les espaces x, & les tems t, les autres quantités X, a, H, T, S demeurant constantes. Elle contiendra donc la loi générale, suivant laquelle se fait la propagation du son.

55. Pour développer cette importante matiére autant qu'il est possible, imaginons que la particule D qui reçoit son petit mouvement instantané au bout du tems t soit éloignée par $DC = z$ de la première particule C qui a reçu l'impulsion extérieure; l'on aura donc $AD = x = z + X$, laquelle valeur substituée dans l'équation ci-dessus donnera $\frac{X}{a} \pm \frac{Ht}{T} = \pm \left(\frac{X+z}{a} + 2s \right)$, & multipliant par a, & transportant les termes $\pm \frac{Hat}{T} = z + 2sa$, ou bien encore $\pm \frac{Hat}{T} = -(2X + z + 2sa)$; & ces deux équations satisferont toujours également en prenant les signes ambigus comme on voudra. Or puisque le tems t doit toujours être positif l'ambiguité des signes tombera nécessairement sur la quantité z qui pourra par conséquent avoir des valeurs positives, & négatives, d'où il suit que le son partant du point C se propagera également de part & d'autre vers A & vers B. De plus il est visible par ces formules que la communication du mouvement d'une particule à l'autre sera toujours uniforme, & qu'elle se fera avec une vitesse qui ne depandra en rien de la première vitesse c imprimée extérieurement, puisque l'expression de cette vitesse ne se rencontre nulle part dans la formule trouvée. Voici donc les lois que les sons doivent toujours suivre dans leur propagation.

Une particule quelconque d'air ébranlée par le mouvement d'oscillation d'un corps sonore mettra en mouvement

vement les particules circonvoisines, & celles-ci les autres qui les suivent dans les fibres rectilignes, qui partent toutes du même point comme d'un centre commun; ces mouvemens dans chaque particule seront instantanés, & se communiqueront toujours avec une même vitesse constante, quelle que soit l'impulsion que la premiére particule ait reçu, d'où dépand la force, où la foiblesse du son. Ce n'est donc pas par une espèce d'ondulation que le son se propage, comme l'ont cru jusqu'ici tous les Physiciens d'après Mr. Newton; en effet l'on a fait voir dans l'Introduction que cette hypothèse est insuffisante pour en expliquer les principaux phénomènes, & qu'elle est, outre cela, sujette à beaucoup d'autres difficultés qui la rendent tout-à-fait insoutenable.

On voit de-là que le nombre des coups d'air qui viennent frapper nos organes, doit nécessairement répondre au nombre des vibrations des particules des corps sonores. Donc puisque dans les cordes de Musique la durée de leurs vibrations ne dépand que de leur nature, & nullement des ébranlemens extérieurs, on a la raison pour laquelle chaque corde rend généralement toujours le même ton quelle que soit la maniére avec laquelle on la mette d'abord en vibration, ce ton ne dépandant que de la grosseur, de la longueur, & de la tension de la corde, comme on le savoit déja d'après la seule expérience. On appliquera encore le même raisonnement au flutes, dont les mouvemens ont été prouvés semblables à ceux des cordes vibrantes. Et si on veut juger par analogie, on pourra l'étendre à tous les autres corps sonores qui ont lieu dans la nature, & dont les oscillations ne paroissent pas susceptibles d'une juste estimation analitique.

56. Mais pour retourner à notre formule: l'on a posé (art. 35.) $H = \sqrt{(\frac{2Eh}{Sa})}$, par conséquent on aura H =

$= \sqrt{(\frac{2Eah}{S})}$; & faifant les mêmes fuppofitions de l'art. 52. on trouvera $Ha = \sqrt{2nkh}$; par ce moien on aura $\pm \frac{t\sqrt{2nkh}}{T} = z + 2sa$; $\pm \frac{t\sqrt{2nkh}}{T} = -(2X + z + 2sa)$, d'où l'on tire par la différentiation $\pm \frac{dt\sqrt{2nkh}}{T} = \pm dz$, favoir $\pm \frac{dz}{dt} = \frac{\sqrt{2nkh}}{T}$, qui eft l'expreffion de la viteffe abfolue du fon, foit qu'il fe propage de C vers B, ou de C vers A.

On peut évaluer cette expreffion comme dans l'art. cité; mais afin de la pouvoir plus commodement comparer avec les formules déja connues, il fera utile de la réduire aux méfures ordinaires des ofcillations des pendules. Soit l la longueur du pendule fimple ifocrone, qui fait une ofcillation dans le tems T; l'on fait qu'un corps péfant parcourt un efpace $\frac{l}{2}$ dans un tems qui eft à T comme le diamètre du cercle eft à la circonférence; on aura donc ce tems $= \frac{2T}{\pi}$, & comme les efpaces parcourus en tombant font comme les quarrés des tems, l'on aura de plus $h : T^2 = \frac{l}{2} : \frac{4T^2}{\pi^2}$, d'où l'on tire $h = \frac{\pi^2 l}{8}$, qui donnera $\pm \frac{dz}{dt} = \frac{\pi}{2T}\sqrt{nkl}$; c'eft pourquoi l'efpace parcouru par le fon dans le tems T d'une ofcillation du pendule l fera $= \frac{\pi}{2}\sqrt{nkl}$. Il eft à remarquer en premier lieu que la longueur a de la fibre aérienne ne fe trouve plus dans cette formule de la viteffe du fon, d'où il fuit qu'elle doit toujours être la même, foit que le fon fe propage dans des lieux ouverts, où l'Atmofphère peut

être

être considérée comme continuée à l'infini de toute part, soit qu'il se trouve renfermé dans des détroits quelconques, où les fibres aériennes ne peuvent être que d'une longueur donnée.

L'expérience est encore d'accord sur ce point de l'aveu de tous les Physiciens; mais il y a plus: la formule que nous venons de trouver est la même qui avoit déja été donnée par Mrs. Newton, & Bernoulli, & dont les résultats se trouvent assès conformes à la vérité, quoique ces deux Auteurs l'aient tiré de Principes insuffisans, & même fautifs, comme on l'a fait voir au commencement de cette Piéce. Pour se convaincre de l'identité de ces formules nous n'avons qu'à nous rapeller la *Prop.* 49. de l'art. 4., où il est dit que le son doit parcourir un espace égal à la circonférence du cercle, dont le rayon est *A*, ou bien nk dans le tems qu'un pendule de même longueur fait une oscillation entiére composée d'un allée & d'une revenue; donc puisque Mr. Newton suppose le mouvement du son uniforme, & que les tems des oscillations des pendules sont comme les racines quarrées de leurs longueurs, l'on aura l'espace $\frac{\pi nk}{2}$ parcouru par le son dans le tems d'une oscillation simple du pendule nk à l'espace qu'il parcouroit dans le tems d'une semblable oscillation du pendule l comme $\sqrt{nk} : \sqrt{l}$, d'où l'on tire cet espace $= \frac{\pi}{2} \sqrt{nkl}$ tout de même comme on l'a trouvé par nôtre calcul.

57. Les résultats de cette formule étant assès connus, je ne crois pas devoir m'arrêter à les examiner. On sait effectivement qu'elle ne donne que 979 piés pour chaque seconde, au lieu que les expériences moiennes donnent un espace de 1142. Cette différence quoique assès grande en elle même ne monte néanmoins qu'environ à

une dixiéme de l'espace total. D'ailleurs Mr. Newton expose dans le scolie à la *Prop.* 49. du second Livre des Principes quelles peuvent en être les raisons; au reste il ne doit pas être étonnant que la théorie différe tant soit peu de l'expérience à l'égard des quantités absolues; car on sait que les expériences toujours assès compliquées ne peuvent jamais fournir des données simples, & debarassées de conditions étrangéres, telles que l'Analise pure les demanderoit.

Mr. Euler a donné à la vérité dans les endroits cités dans l'Introduction une formule plus approchante du vrai; qui est d'une espace $= 4\sqrt{nkl}$; ce qui revient à 1222 piés par seconde dans les plus grandes chaleurs, & à 1069 dans les plus grands froids. Mais comme cet Auteur n'a pas laissé voir l'Analise qui l'a conduit à ce résultat nous ne pouvons porter aucun jugement la dessus. Je remarquerai seulement que Mr. Euler suppose, sans le démontrer, que chaque globule d'air subisse des dilations & des contractions successives qui se communiquent, suivant les lois de la communication du mouvement, aux particules contenues dans la même fibre avec une vitesse constante, & la même pour tous les sons soit forts, soit foibles [voiés la Thése cité, art. 52., où il a donné pour la premiére fois la formule qu'il a ensuite repeté dans la Dissertation du Feu] ce qui peut servir, pour le dire en passant, à faire voir de combien notre théorie doit être préférable, malgré son inéxactitude sur ce point.

CHA-

CHAPITRE II.

De la refléxion du ſon, ou des Echos.

58. NOus avons trouvé dans le chapitre précédent que les lois de la propagation du ſon ſont contenues dans les deux formules générales.

$$\pm \frac{t\sqrt{2nkh}}{T} = z + 2sa$$

$$\pm \frac{t\sqrt{2nkh}}{T} = -(z + 2X + 2sa)$$

Or il y a ici trois cas à diſtinguer. 1 Quand l'air eſt tout-à-fait libre ce qui donne $a = \infty$, & $X = \infty$; 2do Quand l'air n'eſt libre que d'un côté, par exemple quand il y a au point A de la fibre aérienne un obſtacle invincible qui lui ſert d'appui; dans ce cas l'on aura de même $a = \infty$, mais l'X qui eſt égal à AC ſera fini, puiſque il dénote la diſtance du corps ſonore à l'obſtacle qui eſt en A; 3° Quand les fibres de l'air ſont terminées des deux côtés par des obſtacles inébranlables aux extrémités A & B. L'on aura dans ce cas a fini, & égal à la diſtance des deux obſtacles, & X ſera de même fini, & exprimera la diſtance du corps ſonore au premier obſtacle A.

Examinons avec ſoin ces cas l'un après l'autre. Soit en premier lieu $a = \infty$, & $X = \infty$, X ſera un infini moindre que a, parce qu'on doit toujours regarder la fibre comme infinie de part & d'autre du point C; ainſi l'on aura $X = \frac{a}{2}$, & les deux équations ci-deſſus deviendront

$$\pm \frac{t\sqrt{2nkh}}{T} = z + 2sa$$

$$\pm \frac{t\sqrt{2nkh}}{T} = -(z + [2s + 1]a).$$

Il

Il eſt viſible que, a étant infini, le tems t n'obtiendra des valeurs finies que dans la premiére de ces équations, & dans le cas de $s = 0$; car l'on a ici $\pm t = \frac{Tz}{\sqrt{2nkb}}$, où l'alternative des ſignes eſt néceſſaire afin que le tems t puiſſe toujours être poſitif ſoit que z ſoit poſitif, ou négatif. Donc il n'y aura dans ce cas qu'un inſtant donné, dans lequel chaque particule ſoit ébranlée; d'où il s'enſuit que dans l'air tout-à-fait libre le ſon ſera unique, & qu'on ceſſera de l'entendre dès que le corps ſonore aura fini ſes vibrations.

59. Suppoſons en ſecond lieu a infini & X fini, on tirera des valeurs finies de t des deux formules générales en poſant $s = 0$; la premiére nous donnera $\pm t = \frac{Tz}{\sqrt{(2nkb)}}$; & la ſeconde $\pm t = -\frac{T(z + 2X)}{\sqrt{(2nkb)}}$ Chaque particule ſera donc ébranlée deux fois de ſuite; le premier ébranlement arrivera comme dans le cas précédent, le ſecond lui ſuccédera après un intervalle de tems fini, qui dépendra des deux diſtances X & z. Donc quand il ſe trouve un obſtacle quelconque qui peut terminer les fibres aériennes d'un côté, il ſe formera une répétition du même ſon, laquelle ſera diſtinguée du ſon primitif ſi l'intervalle du tems entre l'un & l'autre ne ſe trouvera pas moindre d'une quinziéme de ſeconde, qui eſt le moindre eſpace requis pour que l'oreille puiſſe appercevoir diſtinctement deux ſons ſucceſſifs.

Pour méſurer au juſte cet intervalle, on diſtinguera deux cas, lorſque z eſt poſitif, & lorſqu'il eſt négatif. Dans le premier on aura $t = \frac{Tz}{\sqrt{(2nkb)}}$, & $t = \frac{T(z+2X)}{\sqrt{(2nkb)}}$, dont la différence eſt $\frac{2TX}{\sqrt{(2nkb)}}$; dans le ſecond on aura de même t

=

$= \frac{T z}{\sqrt{(2nkb)}}$; & l'autre valeur ſera $t = \frac{T(2X-z)}{\sqrt{(2nkb)}}$ dont la différence ſe trouvera $= \frac{2T(X-z)}{\sqrt{(2nkb)}}$.

Cette différence ſera donc dans le premier cas égale au tems que le même ſon met à parcourir un eſpace $= 2X$; & dans le ſecond égale au tems qu'il lui faudroit pour parcourir l'eſpace $= 2X - 2z$. Or comme le ſon qui part du point C (Fig. 15.) ſe propage de part & d'autre, l'on concevra clairement la formation du ſon répété, ſi on imagine que celui qui eſt propagé vers A, ſoit pour ainſi dire refléchit par le point A; & qu'il retourne en arrière avec la même viteſſe; ainſi lorſque z eſt poſitif, & que l'oreille eſt en D de l'autre part de l'obſtacle, elle recevra premiérement l'impreſſion du ſon qui a parcouru l'eſpace CD enſuite elle ſera de nouveau frappée par un ſemblable ſon qui aura parcouru l'eſpace $CA + AD$, ſavoir $2CA + CD$ ce qui donne préciſément, pour la différence des tems, un tems proportionel à l'eſpace $2CA = 2X$. Au contraire ſi z eſt négatif, & que l'oreille ſoit placée en D' entre le corps ſonore, & l'obſtacle, ce ſera le même ſon qui part de C vers A qui ſe fera entendre deux fois, le premier tems repondra à l'eſpace $CD' = z$; & le ſecond à l'eſpace $CA + AD = 2X - z$, dont l'intervalle repond au juſte à l'eſpace $2X - 2z$.

Le phénomène de la répétition du même ſon eſt un des plus connus dans la nature; on l'appelle ordinairement *Echo*, & on voit en effet qu'il eſt produit par des obſtacles quelconques qui interceptent le ſon, & l'obligent pour ainſi dire à rebrouſſer chemin, tels ſont par exemple les montagnes, les bois épais, les rochers, les cavernes, & même les nuées qui ſe trouvent à côté des corps ſonores.

60. Mais

60. Mais achevons l'éxamen des nos formules, & passons au troisiéme cas, où a & X sont deux quantités finies. Il est d'abord évident que les deux équations nous donneront ici une infinité de valeurs pour le tems t qui répondront à autant d'instans, où une même particule d'air sera remuée. Pour les développer supposons successivement $s = 0, 1, -1, 2, -2, 3, -3$ &c. on tirera de la premiére équation

$$\pm t = \frac{Tz}{\sqrt{(2nbk)}}$$
$$\pm t = \frac{T(z + 2a)}{\sqrt{(2nbk)}}$$
$$\pm t = \frac{T(z - 2a)}{\sqrt{(2nbk)}}$$
$$\pm t = \frac{T(z + 4a)}{\sqrt{(2nbk)}}$$

$\pm$ &c.

& ainsi de suite

La seconde nous donnera

$$\pm t = \frac{-T(z + 2X)}{\sqrt{(2nbk)}}$$
$$\pm t = \frac{-T(z + 2X + 2a)}{\sqrt{(2nbk)}}$$
$$\pm t = \frac{-T(z + 2X - 2a)}{\sqrt{(2nbk)}}$$
$$\pm t = \frac{-T(z + 2X + 4a)}{\sqrt{(2nbk)}}.$$

$\pm$ &c.

On conclut de-là que quand les fibres sonores de l'air sont terminées des deux côtés par des obstacles immobiles, qui en appuient & soutiennent les extrémités, il doit pour lors y avoir une infinité de répétitions du même son, savoir

ſavoir un Echo compoſé qui dureroit toujours ſi la conſtitution de ces fibres ne pouvoit jamais être altérée. Pour connoître la progreſſion des tems, au bout deſquels doit ſe faire une des répétitions, nous remarquerons que chacun des tems t dans les équations précédentes, eſt égal au tems que le ſon emploie à parcourir les eſpaces correſpondans z, $z+2a$, $z-2a$, &c. $z+2X$, $z+2X+2a$, $z+2X-2a$ &c. Donc ſi l'on conſidère toujours ces eſpaces poſitifs, on pourra les repréſenter par les parties de la ligne AB de la maniére ſuivante.

1.re *Série*.

CD
$CB+BA+AD$
$CA+AB+BD$
$CB+BA+AB+BD$
$CA+AB+BA+AD$
& ainſi de ſuite.

2.de *Série*.

$CA+AD$
$CA+AB+BA+AD$
$CB+BD$
$CB+BA+AB+BD$
& ainſi de ſuite.

Si l'on conjoint ces deux ſéries, on en tirera ces deux-ci
CD
$CB+BD$
$CB+BA+AD$
$CB+BA+AB+BD$
&c.
$CA+AD$
$CA+AB+BD$
$CA+AB+BA+AD$
&c.

La nature & l'arrangement des termes qui composent ces progressions, fait assès connoître comment le même son qui part du corps sonore qui est en *C*, doit revenir plusieurs fois frapper l'oreille au même endroit *D*. Car on voit aisément que la premiére de ces derniéres suites exprime le chemin du son propagé de *C* vers *B*, & refléchi d'abord par l'obstacle *B*, ensuite par *A*, & de nouveau par *B*, & ainsi à l'infini. Au contraire la seconde exprime de même les lois des allées, & revenues du son, qui partant du même endroit *C* se meut d'abord vers *A*, d'où il est ensuite porté vers *B*, & de-là de nouveau vers *A*, & ainsi alternativement: Et ces deux sons achèvent pour ainsi dire leurs mouvemens dans le même espace *AB*, & dans le même tems sans se troubler, ou s'entrempêcher en aucune façon dans leurs rencontres. Donc toutes les fois que chacun d'eux passera par le même point *D*, on entendra dans cet endroit une répétition, ou bien un écho du son primitif.

C'est ainsi que se forment les échos composés qui répétent plusieurs fois le même son en différens. tems, qui ne sont pas toujours égaux entr'eux, selon que le corps sonore, & le point d'où l'on veut entendre l'écho se trouvent différemment placés sur la ligne qui joint les deux obstacles.

61. Les Physiciens rapportent quelques exemples de ces échos composés, entre lesquels il en est qui répétent le même son plus de cinquante fois de suite, & on observe toujours qu'ils sont produits par des murs ou des rochers, ou des autres obstacles quelconques situés presque vis-à-vis. La plûpart d'entr'eux ont cru pouvoir expliquer ces phénomènes par la théorie de la reflexion; car disent-ils, les particules de l'air qui est en vibration rencontrant des obstacles invincibles sont refléchies à peu-près comme l'on concoit que le sont les rayons de la

lumière

par les ſurfaces unies des miroirs ; & cette explication paroit d'autant plus plauſible, qu'on trouve en effet par expérience que l'intervalle du tems écoulé entre deux ſons conſécutifs, eſt préciſément tel qu'il le faut pour que le ſon principal puiſſe être refléchit par les obſtacles donnés, & revenir à l'oreille.

Cependant à éxaminer la choſe à fond, on ſera obligé de convenir que le Principe de la refléxion, comme on la conçoit ordinairement dans le choc des corps, ou dans la lumière, eſt ici un Principe tout-à-fait illuſoire. Car l'expérience nous montre que l'écho ne dépend en rien du poli de la ſurface refléchiſſante, puiſque il arrive que des ſurfaces en apparence polies ne produiſent point d'écho, au lieu qu'on l'entend ſouvent dans des lieux remplis de mille inégalités. En effet comment concevoir que des rochers, des forets, des nuées ſoient propres à produire dans l'air une refléxion ſemblable à celle des rayons de la lumière ſur les miroirs. Rien donc n'eſt moins fondée que cette Catoptrique des ſons que l'on a inventé pour rendre raiſon des propriétés de l'écho. Mr. D'Alembert eſt, peut-être, le premier qui aie ſenti l'inſuffiſance de cette théorie, dans l'Enciclopédie au mot *Echo*; mais ni lui, ni aucun autre que je ſache n'a jamais entrepris de donner des explications plus fondées de ce phénomène.

La théorie que nous venons de déduire de nos formules eſt, ce me ſemble, tout-à-fait à l'abris de ces difficultés; car il ne faut autre choſe pour produire l'écho, ſi non que les extrémités des fibres aériennes ſonores trouvent un appui fixe, de quelque nature qu'il ſoit; s'il n'y a qu'un obſtacle d'un côté le ſon ne ſera renvoié qu'une fois; c'eſt l'écho ſimple. S'il y en a deux qui terminent la fibre de part & d'autre les ſons ſeront renvoiés réciproquement, ce qui formera des échos compoſés qui dureront autant que la conſtitution des fibres ſo-

nores pourra ſubſiſter; ſi donc ces ſortes d'échos durent plus, ou moins, ce ſont toujours quelques circonſtances extérieures qui en ſont cauſe. Mais dira-t-on, pourquoi n'entend-on pas d'écho toutes les fois que l'air eſt renfermé entre quelques obſtacles. Les Phyſiciens ont déja répondu à cette difficulté en faiſant voir qu'il faut une certaine diſtance entre le point, d'où l'on veut entendre l'écho, & l'obſtacle qui doit le renvoier, de même qu'entre le corps ſonore, & cet obſtacle, afin qu'on puiſſe le diſtinguer du ſon primitif. Sans cela le ſon refléchi ſe confond entiérement avec le direct, & ne fait qu'en augmenter la force, comme on l'obſerve tous les jours. Il faut de plus que l'eſpace que l'écho doit parcourir ne ſoit embaraſſé par aucun corps qui en empêche la propagation. Lorſque ces conditions auront lieu je ne doute pas qu'il n'y ait toujours des échos; la conſtruction des échos artificiels eſt appuiée ſur ces ſeuls Principes.

CHAPITRE III.

Du mélange, & du rapport des ſons.

61. JE n'ai traité juſqu'ici de la propagation du ſon que dans le cas qu'il n'y ait qu'un ſeul corps ſonore qui communique ſes vibrations aux parties contigues de l'air; il nous reſte à voir ſi les loix trouvées ont de même lieu quand pluſieurs ſons ſont excités en même tems dans divers endroits, & en quelle maniére ces ſons peuvent ſe répandre dans le même eſpace ſans ſe troubler, ou ſe confondre en aucune façon, comme nous le montre l'expérience journaliére.

Sup-

Concevons donc dans la même fibre aérienne ſonore AB (Fig. 16.) divers points phyſiques C', C'', C''' qui ſoient frappés en même tems par des corps ſonores, qui différent les uns des autres comme on voudra ; ſoient repréſentées par c^{I}, c^{II}, c^{III} *&c.* les impulſions, où les viteſſes communiquées à ces points, & que X^{I}, X^{II}, X^{III} *&c.* déſignent leurs diſtances AC', AC'', AC''' *&c.* de la premiére extrémité donnée A, on trouvera pour la viteſſe u d'un point quelconque D de la même fibre qui eſt éloignée de A par l'intervalle $AD = x$, l'expreſſion générale ſuivante.

$$
\begin{aligned}
u = \frac{2c^{\text{I}}}{m} \Big(& \text{ſin.}\,\frac{X^{\text{I}}\pi}{2a} \times \text{ſin.}\,\frac{x\pi}{2a} \times \text{coſ.}\,\frac{tH\pi}{2T} \\
& + \text{ſin.}\,\frac{2X^{\text{I}}\pi}{2a} \times \text{ſin.}\,\frac{2x\pi}{2a} \times \text{coſ.}\,\frac{2tH\pi}{2T} \\
& + \text{ſin.}\,\frac{3X^{\text{I}}\pi}{2a} \times \text{ſin.}\,\frac{3x\pi}{2a} \times \text{coſ.}\,\frac{3tH\pi}{2T} \\
& + \textit{\&c.}\ \text{à l'infini} \Big) \\
+ \frac{2c^{\text{II}}}{m} \Big(& \text{ſin.}\,\frac{X^{\text{II}}\pi}{2a} \times \text{ſin.}\,\frac{x\pi}{2a} \times \text{coſ.}\,\frac{tH\pi}{2T} \\
& + \text{ſin.}\,\frac{2X^{\text{II}}\pi}{2a} \times \text{ſin.}\,\frac{2x\pi}{2a} \times \text{coſ.}\,\frac{2tH\pi}{2T} \\
& + \text{ſin.}\,\frac{3X^{\text{II}}\pi}{2a} \times \text{ſin.}\,\frac{3x\pi}{2a} \times \text{coſ.}\,\frac{3tH\pi}{2T} \\
& + \textit{\&c.}\ \text{à l'infini} \Big) \\
+ \frac{2c^{\text{III}}}{m} \Big(& \text{ſin.}\,\frac{X^{\text{III}}\pi}{2a} \times \text{ſin.}\,\frac{x\pi}{2a} \times \text{coſ.}\,\frac{tH\pi}{2T} \\
& + \text{ſin.}\,\frac{2X^{\text{III}}\pi}{2a} \times \text{ſin.}\,\frac{2x\pi}{2a} \times \text{coſ.}\,\frac{2tH\pi}{2a} \\
& + \text{ſin.}\,\frac{3X^{\text{III}}\pi}{2a} \times \text{ſin.}\,\frac{3x\pi}{2a} \times \text{coſ.}\,\frac{3tH\pi}{2a} \\
& + \textit{\&c.}\ \text{à l'infini} \Big) \\
+ \textit{\&c.} &
\end{aligned}
$$

Or

On raménera ces expreſſions à la forme de celles de l'art. 54., & il viendra, comme il eſt aiſé de le voir, une ſuite de formules toutes ſemblables entr'elles, & ſemblables à celle qu'on a trouvé pour le cas d'une ſeule impulſion donnée c. Or afin de connoître ce qui arrivera, lorſque une même particule d'air ſera ébranlée par pluſieurs ſons divers; il faut chercher la valeur d'u au moment de l'ébranlement, & en ſuivant le même procédé qu'on a enſeigné, art. cité, on trouvera que chacune des expreſſions qui compoſent la valeur générale de u, ſe réduira à $\pm c^{\text{I}}$, $\pm c^{\text{II}}$, $\pm c^{\text{III}}$ &c., ſelon que le tems t répondra aux formules $\frac{X^{\text{I}}}{a} \pm \frac{Ht}{T} = \pm (\frac{x}{a} + 2s)$; $\frac{X^{\text{II}}}{a} \pm \frac{Ht}{T} = \pm (\frac{x}{a} + 2s)$; $\frac{X^{\text{III}}}{a} \pm \frac{Ht}{T} = \pm (\frac{x}{a} + 2s)$ &c., où il eſt à remarquer que l'alternative des ſignes des quantités c^{I}, c^{II}, c^{III} &c. doit répondre éxactement à celle des quantités $\frac{x}{a} + 2s$.

On voit de-là que lorſqu'il n'y a qu'une de ces équations qui ſoit vérifiée, u retient la même valeur c qu'il a eu au commencement; mais quand pluſieurs ont lieu dans même tems, la valeur d'u devient compoſée des premiéres valeurs c^{I}, c^{II}, c^{III} &c. Donc puiſque chacune des équations répond, pour ainſi dire, à chacun des ſons particuliers propagés enſemble, cette propagation ſe fera toujours de la même maniére par rapport à chacun d'eux, comme s'il eut été ſeul, & il ſe communiquera d'une particule à l'autre la même impulſion qui a été produite par le corps ſonore; par conſéquent lorſque deux, ou pluſieurs ſons ſe rencontreront, la particule d'air qui ſe trouve dans leur point de rencontre recevra une impulſion compoſée des impulſions particuliéres qui conſtituent la nature de chacun d'eux; & paſſé ce moment, ils continueront

nueront leur chemin comme auparavant, tout de même comme on a vu qu'il arrive dans les échos composés.

63. Nous avons donc trouvé dans nos formules le développement d'un des principaux points de la théorie du son, qui regarde la maniére, avec laquelle l'air est capable de transmettre à l'oreille sans mélange les impressions de plusieurs sons différens. Cette vérité qui est une des plus connues par expérience a cependant embarassé si fort les Physiciens jusqu'à présent, que les plus habiles ont été obligés de recourir à des sistèmes pour en rendre raison. Les principaux se réduisent à deux; celui du mélange des vibrations isocrones proposé par Mr. Daniel Bernoulli; & celui de la différente élasticité des particules de l'air inventé par Mr. De-Mairan. Pour ce qui est du premier nous en avons vu l'insuffisance dans le Chap. V. A l'égard de l'autre il suffira de remarquer que la différente nature des particules de l'air ne peut influer que sur la vitesse du son, comme il résulte de la formule donnée (art. 56.); mais que pour ce qui est de leur ébranlement, il ne dépand que de la nature du corps sonore, dont les parties frappent dans leurs oscillations indistinctement toutes celles de l'air contigu. On peut voir dans l'Article *Fondamental* de l'Encyclopédie les autres raisons qui rendent ces deux sistèmes insoutenables, c'est pourquoi je ne m'y arrêterai pas davantage.

64. Nous venons de voir que la particule d'air qui se trouve dans la rencontre de deux sons, reçoit un ébranlement différent de celui qui est produit par chaque son en particulier; donc si les sons sont de telle nature que leurs vibrations concourrent toujours après un certain tems donné, l'impression suivie & régulière de ces ébranlemens composés pourra être distinguée des autres impressions particuliéres, & une oreille assés éxercée entendra un troisiéme son, dont le rapport avec les autres se trouvera en

com-

comparant le nombre des vibrations particulières, que chacun d'eux achève entre deux concurrences successives. On devra donc entendre ce troisiéme son précisément au point de milieu de la ligne qui joint les deux corps sonores, parceque les sons aiant toujours une même vitesse, c'est là qu'il doivent nécessairement se rencontrer; cependant si l'on considère la masse continue de l'air, on voit que chaque particule d'une fibre sonore doit être considérée comme le centre d'une infinité d'autres fibres, auxquelles elle peut aussi communiquer du mouvement, ce qui fait que le son se propage en tous sens; d'où il suit que l'ébranlement composé, pourra être de même porté à l'oreille dans une infinité d'autre endroits; quoique avec moins de force & moins distinctement à cause de la diminution & de l'altération causée par les résistances des particules éthérogènes, dont toute la masse de l'air est parsémée.

Comme il faut une extrème finesse d'oreille pour appercevoir ces sons composés, aussi n'y a-t-il que quelques uns des plus habiles Artistes qui les aient reconnus. Mr. Tartini est le premier, que je sache, qui se soit attaché à les examiner avec soin, comme on peut le voir dans son Traité de Musique imprimé à Padoue l'année 1754. Ce célèbre Auteur nous apprend qu'en tirant d'un même instrument capable de tenue, comme les violons, les trompettes &c. deux sons à la fois, ou bien en les tirant de deux instrumens éloignés l'un de l'autre de quelques pas, l'on en entend un troisiéme qui est d'autant plus sensible, qu'on se rapproche de plus du point de milieu de l'intervalle donné.

Après beaucoup d'expériences sur ce sujet Mr. Tartini conclut que si l'on considère la suite des fractions $\frac{1}{2}$, $\frac{1}{3}$, $\frac{1}{4}$, $\frac{1}{5}$, $\frac{1}{6}$ &c., & qu'on ajuste autant de sons qui aient

aient le même rapport entr'eux, que les termes de cette ſuite, deux ſons voiſins quelconques produiront toujours, pour troiſiéme ſon, le prémier ſon qui répond au terme $\frac{1}{2}$. Or en éxaminant la concurrence des vibrations de tous ces ſons, on trouve, qu'elle ne peut avoir lieu qu'après un nombre de vibrations égal aux dénominateur de la fraction qui exprime les ſons correſpondans; ainſi les deux ſons exprimés par $\frac{1}{5}$, & par $\frac{1}{6}$ ne deviennent concurrens, qu'après cinq vibrations du premier & ſix du ſecond, & ainſi des autres; d'où il s'enſuit qu'en comparant le nombre des concurrences au nombre des vibrations de chaque ſon particulier, le troiſiéme ſon produit par deux de la ſérie précédente devroit toujours être exprimé par 1, ce qui donne proprement l'octave de celui qui eſt réſulté à Mr. Tartini. Mais l'on ſait que la différence entre un ſon, & ſon octave eſt ſouvent inſenſible à l'oreille, par la facilité naturelle que nous avons de les confondre enſemble; donc ſi l'on ſubſtitue au troiſiéme ſon de Mr. Tartini ſon octave au deſſous, les réſultats de ces éxperiences deviendront en tout conformes à ceux que nous donne notre théorie. L'on doit être d'autant plus porté à admettre cette échange d'un ſon dans ſon octave, que Mr. Serre dans ſon Ouvrage ſur les Principes de l'Harmonie de 1753. en faiſant mention des expériences de Mr. Tartini, nous rapporte, que les troiſiémes ſons produits par des tierces majeures, & mineures, ſe trouvent preciſément à l'octave baſſe de ceux de Mr. Tartini.

Nous avons parlé plus haut de l'éxperience des *battements* de Mr. Sauveur, & nous avons vû qu'ils répondent exactement aux concurrences des vibrations; il y à

donc tout lieu de croire qu' ils font de même formés par la rencontre de deux fons, & qu' ainfi leur explication dépend entierement de la théorie que nous venons de donner; Il eft donc vraifemblable que le troifiéme fon de Mr. Tartini n' eft produit, que par une fuite de *battemens*, & dans ee cas il eft très aifé de réconnoître, que le troifiéme fon doit avoir avec les deux fons primitifs le rapport que nous avons ci-deffus établi.

Ce feroit ici le lieu d' examiner la nature, & la fource des confonances, & des diffonances; mais il faut avouer que, malgré les efforts de plufieurs habiles Muficiens, on n' eft pas encore parvenu à établir la-deffus des fondemens conftans, & généraux; Mr. Sauveur eft dans l' idée qu' un accord plait d' autant plus à l' oreille que fes *battemens* font plus fréquens. & qu' ils reftent pour cela moins fenfibles; d' où il fuit, que les accords confonans doivent être précifément ceux dont les vibrations font les plus concurrentes, & qu' au contraire les accords deviennent diffonans, lorfque la concurrence des vibrations eft telle, qu' elle peut aifément être apperçue de l' oreille. Mr. Tartini tire auffi de fes expériences du troifiéme fon plufieurs conféquences pour la nature de l' Harmonie. Il prétend que le troifiéme fon eft toujours la vraie baffe dont les fons particuliers font les deffus; & c' eft fur cela qu' il a principalement fondé fon fiftème de Mufique. Quoique il en foit il eft au moins certain par ce que venons de démontrer, que de quelque façon qu' on prenne la chofe, la concurrence des vibrations en eft toujours le fondement, quoique préfenté fous des points de vue différens; nous verrons encore ci-après, que le Principe de l' Harmonie qu' on prétend trouver dans la nature même des corps fonores revient encore a celui-ci.

Lorf-

65. Lorſque les parties des corps ſonores ſont ébranlées, l'air reçoit autant d'impreſſions ſucceſſives, que ces parties font de vibrations, & ces impreſſions ſe répandent par tout ſans ſe multiplier, ou ſe troubler en paſſant d'une particule d'air dans l'autre. Donc ſi le corps ſonore eſt de telle nature, que les vibrations de ſes parties commencent toutes, & s'achèvent toujours dans le même tems, l'oreille ſera frappée à la fois par pluſieurs petits coups, qui ſe ſuccederont par des intervalles de tems égaux, & cette uniformité d'impreſſions produira ce ſentiment agréable qu'on appelle *Son*; au contraire ſi les vibrations des parties du corps ſonore différent les unes des autres, c'eſt a dire qu'elles ne ſoient pas toutes d'égale durée, notre organe recevra à chaque inſtant des ébanlemens différens, & on n'entendra dans ce cas qu'un bruit confus. Cette verité qui à été de long-tems réconnue eſt une ſuite néceſſaire de ce que l'on a démontré ſur les mouvemens des cordes vibrantes, & ſur ceux des fibres élaſtiques d'air; car on éprouve tous les jours que les cordes, qui produiſent les meilleurs ſons ſont toujours celles qui ont une plus grande uniformité dans toute leur éxtenſion, ce qui les rend plus capables des mouvemens réguliers, & iſocrones, que nous avons determiné dans le Chap. VII. Ainſi l'explication du ſon, & du bruit que quelques Auteurs ont voulu donner en diſant que tout bruit eſt *un*, & qu'au contraire tout ſon eſt *composé*, tombe ici d'elle même, puiſqu'elle eſt tout a fait oppoſée à ce que nous venons de démontrer.

Suppoſons a préſent, que pendant qu'une corde réſonne il y ait près d'elle pluſieurs autres cordes tendues, il eſt clair que l'air ébranlé par la premiére frappera toutes les autres, & que les impulſions reçues par celles-ci répondront parfaitement a chaqu'une des vibrations de celle qu'on

 fait

fait résonner ; donc a force de coups reitérés, elle devront de même entrer en vibration ; or puisque la durée des vibrations des cordes est absolument déterminée par la constitution de la corde même, il s'ensuit que si toutes les cordes sont de même nature, les vibrations naissantes de celles qui sont ébranlées par l'air pur, seront toujours favorisées par des impulsions continues qui procédent de la corde principale ; c'est pourquoi au bout d'un certain tems elles seront aussi forcées de résonner. Au contraire si les cordes sont telles, que leurs vibrations ne puissent jamais être concurrentes, elles seront tantôt favorisées, & tantôt troublées par les impulsions qui procédent de la corde principale, & ainsi il sera impossible, qu'elle reçoivent jamais un mouvement sensible, & capable de produire le le son qui leur est propre. Supposons à présent que les cordes tendues ne soient pas à l'unisson de celle qu'on fait résonner, mais qu'elles y répondent comme nombre à nombre, il faudra ici distinguer deux cas ; lorsque le son de la corde principale est mésuré exactement par ceux des autres cordes, & lorsque ces sons sont seulement commensurables entr' eux. Il est visible que dans le premier de ces cas, les vibrations des cordes qu'on laisse en repos, seront toujours favorisées par celles de la corde principale qu'on ébranle, & par conséquent ces cordes devront de même résonner comme si elles étoient à l'unisson ; dans l'autre cas les cordes ne pourront résonner dans leur totalité ; car elles seront toujours en partie troublées, & en partie favorisées par les vibrations de la principale ; & comme les impulsions contraires, & favorables sont toujours uniformes, elles les forceront de prendre des figures telles, que leurs vibrations puissent toujours être favorisées. Il faudra donc qu'elles se divisent en plusieurs ventres égaux, de sorte que le son de chacun

de

de ces ventres ſoit où à l'uniſſon de celui de la corde principale , où bien , qu' il le méſure toujours exactement comme dans le premier cas. Or puiſque il n' y a rien qui rétienne fixes les noeuds formés par les ventres naturels de ces cordes, il arrivera facilement que les vibrations particuliéres ſe dérangent les unes les autres, ce qui en détruira l'uniformité, & empêchera par conſéquent les cordes de réſonner; elle ne feront donc que frémir au ſon de la principale, & ſe diviſeront, en frémiſſant, par une eſpèce d' ondulation, comme on le voit dans les ſons harmoniques.

Ce Phénomène a été obſervé par Mrs. Wallis, & Merſenne les premiers, & puis par Mr. Sauveur dans la diſſertation citée (art. 50.). Tout le monde le reconnoit aujourd' hui; & on convient généralement, que l' air ébranlé par les oſcillations d' une corde eſt celui qui met les autres en mouvement, mais il reſtoit encore à donner la raiſon pourquoi, de pluſieurs cordes frappées également par les mêmes coups d' air il n' y a que les harmoniques qui puiſſent réſonner, où frémir ſimplement. C' eſt a quoi il me paroit d' avoir entiérement ſatisfait par tout ce qui a été démontré juſqu' à préſent.

Je ſouhaiterois pouvoir expliquer de même la multiplicité des ſons harmoniques, qui ſe font ſentir en frappant une ſeule corde, tels que la douxiéme, & la dixſeptiéme, au deſſus du ſon principal. Mais j' avoue qu' après bien de réflexions, je ne ſuis pas encore parvenu a trouver ſur ce ſujet rien de ſatisfaiſant. Ayant examiné avec toute l' attention dont je ſuis capable, les oſcillations des cordes tendues, je les ai toujours trouvé ſimples, & uniques dans toute leur étendue, d' où il me paroit impoſſible de conçevoir comment divers tons peuvent être engendrés à la fois. Il ſeroit pour cela inutile de recourrir aux théories

ries

ries dont on à fait mention (art. 63.) puisque nous en avons deja fait sentir le défaut. Je suis donc enclin a croire que ces sons peuvent être produits par d'autres corps qui résonnent au bruit du son principal, comme ont vient de le voir dans les cordes; & ce qui peut donner quelque poid à cette conjécture, c'est que ce mélange de sons harmonieux n'est guère sensible, que dans les Clavecins, ou dans les autres instrumens montés de plusieurs cordes.

Quoique il en soit je désirerois que des personnes dont l'oreille fût extrèmement fine, & qui ne l'eussent pas beaucoup exercé a entendre de la Musique, voulussent bien se prendre la peine de répéter ces expériences sur une seule corde fixée par deux chevalets sur une simple table, dans des lieux ouverts de toute part; dans ce cas l'on pourroit être sûr, que ni la prévention de l'oreille acoutumée a entendre toujours les sons principaux accompagnés de leurs harmoniques, ni la résonnance des corps circonvoisins ne pourroit y avoir aucune part; & le résultat de l'expérience déviendroit hors de toute atteinte.

Mr. Rameau, un de plus célèbres Artistes de nos jours, & a qui l'art Musical est si redevable, à donné en 1750. une démonstration du Principe de l'Harmonie fondée sur les expériences rapportées de la résonnance des corps sonores. Cet Auteur croit avoir ainsi découvert dans la nature même les vrais fondemens de l'Harmonie, qu'on avoit avant lui inutilement cherché par d'autres voies; mais après tout ce que nous venons de démontrer on voit évidemment que ce Principe même tire son origine de celui de la concurrence des vibrations, Principe dès longtems réconnu pour la source des consonnances, & des dissonances; & sur lequel Mr. Euler à établi sa nouvelle théorie de Musique dans le Traite cité (art. 52.)

Ce

Ce célèbre Géomètre à donné en effet à ce principe toute l'étendue, dont il paroit capable, & il à tâché par là de ramener a des formules assés simples, les principales règles de la Composition. L'on ne doit donc plus regarder le principe de Mr. Rameau que comme une nouvelle preuve de celui-ci tirée immédiatement de l'expérience; mais cet Auteur aura toujours le mérite d'avoir sçu en déduire avec une extrême simplicité la plupart des loix de l'Harmonie que plusieurs expériences détachées, & aveugles avoient fait connoître.

Au reste quelque principe qu'on adopte pour développer la nature des consonances, & des dissonances il réstera toujours a expliquer pourquoi il n'y a d'autres rapports primitifs consonans que ceux qui sont contenus dans les nombres 1., 3, 5; car il est certain qu'une corde qui sera la septiéme partie, où bien septule d'une autre devra résonner dans le premier cas, & frémir seulement dans le second tout de même comme si elle rendoit une douxiéme, ou une disseptiéme, d'où il s'ensuit, que suivant même le Principe de Mr. Rameau on devroit regarder le rapport de 4 : 7., où bien de 7 : 8 pour consonans, ce qui est néanmoins dementi par l'expérience. Mais ce qui est plus étonnant c'est, que le rapport de 8 : 9 qui constitue une seconde majeure, est beaucoup moins dissonant que celui de 7 : 8, quoique les concurrences soient plus fréquentes dans celui-ci, que dans l'autre. Il y a la même question à faire sur plusieurs accords, qui ne sont pas reçus dans l'Harmonie, quoique ils contiennent moins de dissonances que d'autres, qu'on emploie avec succès. Je crois, que dans quelque sistème de Musique, que l'on veuille imaginer, l'on ne pourra éluder ces difficultés qu'en recourant au gout, & au sentiment commun sur lesquels l'habitude, & les préjugés ont peut être beaucoup plus de pou-

pouvoir, qu'on ne le penſe ordinairement. Mais ce n'eſt pas ici le lieu d'entrer dans des telles diſcuſſions. Le ſavant Mr. D'Alembert en a traité fort au long dans l'Article *fondamental* de l'Encyclopédie, auquel nous nous conterons de renvojer.



REFLE-

REFLEXIONS

SUR LES QUANTITES IMAGINAIRES

PAR M. LE CHEV. DAVIET DE FONCENEX.

1. ON rencontre ſi ſouvent des quantités imaginaires dans les expreſſions algébriques qu'il ſeroit à ſouhaiter qu'on ſe fut attaché à en examiner avec plus de ſoin la nature & l'origine. Ces recherches auroient été d'un grand ſecours dans toutes les parties de Mathématiques qu'on traite par le calcul, & on auroit évité par là beaucoup de paradoxes & de contradictions dans une Science qui en devroit être entiérement exempte. La nature du calcul introduit en effet preſque toujours dans la ſolution d'une queſtion, des cas qui lui ſont étrangers, & le problême alors quoique poſſible conduit à des équations, dont pluſieurs racines peuvent être imaginaires: ſouvent même une formule qui paroiſſoit devoir ſatisfaire entiérement à la queſtion, nous la préſente dans certaines circonſtances d'une façon abſurde & impoſſible: nous en verrons des exemples frappans dans la ſuite. Du reſte le premier cas n'a d'autre inconvénient que la difficulté de débaraſſer l'équation de ces valeurs imaginaires; mais dans le ſecond on pourroit facilement être induit en erreur par ces formules, & regarder comme impoſſible une queſtion, dont toute la contradiction conſiſte dans la maniére, dont on l'exprime algébriquement.

Souvent au contraire, parcequ'on ne peut faire entrer dans l'expreſſion analytique d'un problême toutes les conditions qui lui appartiennent, l'algèbre nous en fournit une ſolution réelle pour des cas où ces conditions le rendent impoſſible. J'en pourrois apporter beaucoup d'exemples; mais

mais cette matiére d'ailleurs étrangère à mon ſujet, ayant été ſuffiſamment traitée par d'autres, & particuliérement par Mr. D'Alembert dans l'Encyclopédie à l'article *Equation*, où l'on trouvera des réflexions neuves & intéreſſantes, je paſſe à examiner avec plus de ſoin l'origine des racines imaginaires qu'on trouve dans les équations élevées.

2. Il eſt d'abord évident que ſi toutes ces racines ſont imaginaires, le problême implique contradiction: mais s'il s'en trouve des réelles & des imaginaires, la queſtion ſera-t-elle en même tems poſſible & contradictoire? éclairciſſons ceci par un exemple. Qu'on ſe propoſe de trouver deux moyennes proportionelles x & y entre les quantités a & b données; les deux équations $x^2 = ay$, & $xb = y^2$ donneront en ſubſtituant dans la ſeconde la valeur de x priſe dans la premiére $y = \pm \sqrt{(b \times \pm \sqrt{ay})}$, où l'on voit que l'ambiguité des ſignes de $\pm \sqrt{ay}$ entraine dans la formule deux valeurs imaginaires pour y exprimées par $y = \pm \sqrt{(b \times - \sqrt{ay})}$. Ces valeurs de y répondroient au cas où x ſeroit négatif, circonſtance qui rendroit en effet le problême impoſſible.

Or comme en chaſſant les radicaux l'ambiguité des ſignes évanouit, il eſt néceſſaire que l'équation réduite contienne les deux cas de x poſitive & négative, & donne par conſéquent des racines réelles & imaginaires pour y ſatisfaire également. Voilà de quelle maniére la même équation appartient en même tems à un problême poſſible & à un impoſſible.

En ſuivant le même procédé on pourroit preſque toujours reconnoître (principalement dans les problêmes géométriques) quelles ſont les queſtions qu'on réſoud malgré ſoi avec celle qu'on a en vuë, & on ſe perſuaderoit aiſément que puiſqu'on n'introduit pluſieurs valeurs pour l'inconnue dans l'équation finale que par la multiplication & l'élévation aux puiſſances, on pourroit de même com-

combiner de telle façon les opérations inverſes qu'on trouva à part chaque valeur de x, qui devroit par conſéquent toujours avoir une expreſſion finie réelle, ou imaginaire.

3. Pour mettre hors de doute cette vérité qui a toujours été ſuppoſée par tous les Algébriſtes, Mr. de Bougainville dans ſon Introduction au calcul intégral, s'eſt ſervi de la conſidération d'une courbe; mais la démonſtration qu'il en tire ne me paroit ni naturelle, ni aſſès rigoureuſe: puiſque la valeur imaginaire qu'il trouve par cette méthode n'étant qu'approchée, on pourroit ſoupçonner que la quantité que l'on néglige, quelque petite qu'elle ſoit, ne fût préciſément celle qui empêcheroit qu'on ne pût exprimer l'inconnue par une expreſſion finie: & l'on eſt d'autant plus porté à former ce doute, que comme il l'a lui même fait voir d'après Mr. D'Alembert, il arrive ſouvent qu'un terme qu'on croyoit pouvoir négliger dans une ſérie, eſt cependant celui qui la fait changer de nature.

Quoiqu'il en ſoit, cette propoſition, qui comme on l'a vu, paroit être une ſuite du procédé qui nous conduit aux équations de dégré élevé, ſuffiroit pour démontrer ce théorème fameux: qu'une équation quelconque peut toujours être diviſée en facteurs réels du ſecond dégré; car il s'en ſuivroit que quelque compliquée que fût une racine quelconque de cette équation, il ne s'agiroit toujours que de diviſions ou d'extractions de racines. Or dans tous ces cas on pourra toujours par une ſimple conſtruction géométrique réduire cette expreſſion à la forme $A+B\surd-1$, où A & B ſont des quantités réelles (voyés l'article 5.): d'où il ſuit que puiſque toute équation qui conduit à $x=A+B\surd-1$ doit donner également $x=A-B\surd-1$ (étant arbitraire de prendre les radicaux quarrés avec le ſigne $+$ ou $-$) l'équation propoſée ſera diviſible par $x-A\pm B\surd-1$, & aura par conſéquent encor pour facteur le produit réel $x^2-2Ax+A^2+B^2$.

4. L'importance de ce théorème exigeroit cependant qu'on en eut une démonstration rigoureuse, tirée de la nature même des équations: d'autant plus qu'on mettroit en même tems hors d'atteinte la proposition de l'art. 3. Tel est le plan qu'a suivi Mr. Euler dans une excellente piéce qu'il a donné sur cette matiére dans les Mémoires de l'Académie Royale de Prusse de l'année 1749. Voici la route qu'il a tenu. Qu'on réduise toutes les équations au dégré 2^n ce qui est facile par la multiplication: cela fait il est évident qu'il suffiroit de démontrer généralement qu'une équation du dégré 2^n est toujours divisible réellement en deux autres du dégré 2^{n-1}; car par la même raison chacune de celles-ci se diviseroit en deux autres du dégré 2^{n-2}, & en suivant ce raisonnement on auroit cette équation divisée en 2^{n-1} facteurs du second dégré. Pour démontrer donc cette proposition, après avoir fait évanouir le second terme de l'équation, qui devient par là

$x^{2^n} + Bx^{2^n-2} + Cx^{2^n-3} + \&c.$ où les coéficiens B, C, D &c. sont en nombre $2^n - 1$, qu'on suppose que les deux facteurs cherchés, soient

$$x^{2^{n-1}} + ux^{2^{n-1}-1} + \alpha x^{2^{n-1}-2} + \beta x^{2^{n-1}-3} + \&c.$$

$$\& \; x^{2^{n-1}} - ux^{2^{n-1}-1} + \mu x^{2^{n-1}-2} + \nu x^{2^{n-1}-3} + \&c.$$

où le nombre des coéficiens indéterminés est encore $2^n - 1$. La comparaison du produit de ces deux équations avec la proposée fournit autant d'égalités, de façon que toutes les lettres α, β, μ, ν &c. se pourront déterminer par les connues B, C, D &c. mêlées avec l'indéterminée u, réellement sans extraction de racine, ce qui donnera une équation pour u, dont l'exposant sera, comme on le sait par

les

les combinaiſons $\frac{2^n \times \overline{2^n - 1} \times \overline{2^n - 2} \times \overline{2^n - 3} \ldots \times \overline{2^{n-1} + 1}}{1.\ 2.\ 3.\ 4.\ 5. \ldots\ldots\ldots 2^{n-1}}$ nombre que l'Auteur démontre pairement impair. De ce que le ſecond terme manque dans l'équation, il conclut qu'une racine quelconque p aura toujours ſa compagne $-p$, d'où il infère encore qu'on aura généralement pour facteur de cette équation $u^2 - p^2$: donc puiſque le nombre des racines eſt pairement impair, le nombre de ces facteurs doubles ſera impair, & par conſéquent, dit-il, le dernier terme de cette équation ſera négatif, ce qui ſuffiroit pour démontrer que u aura au moins deux valeurs réelles, ce qui rendroit auſſi réels tous les coéficiens α, β, μ, ν &c.

A l'égard de ce qu'on a dit qu'une racine p exige dans cette équation la $-p$, il ne paroit pas qu'on en puiſſe douter, puiſque l'équation qui détermine u n'appartenant pasplus à la premiére qu'à la ſeconde des équations ſuppoſées, elle doit fournir indifféremment la valeur de $+u$ & de $-u$: d'où il eſt évident non ſeulement que le ſecond terme manquera dans cette équation, mais auſſi tous les termes pairs. Mais puiſque p, p', p'', p''' &c. ſont les racines de l'équation, dont quelques unes peuvent être imaginaires, & avoir un quarré négatif, on ne peut pas conclure de ce que les facteurs $u^2 - p^2$ ſont en nombre impair, que le dernier terme de leur produit ſoit eſſentiellement négatif. Il faudroit avant tout avoir démontré que le produit $p\,p'\,p''\,p'''$ &c. de toutes les racines poſitives doit toujours être réel. Mr. Euler le trouve en effet tel pour les équations du quatriéme dégré; mais pour les autres cas il ſe contente de dire que ce produit étant déterminable par les coéficiens C, D, E il ne peut être imaginaire. On ſent bien qu'il faudroit encor qu'on fut aſſûré qu'il eſt égal à une fonction rationelle de ces coéficiens. Cette circonſtance, ſans laquelle le théorème ci-deſſus perd toute ſa force, me paroit aſſès difficile à démontrer. Pour cela cependant

dant je m'étois d'abord assûré que les racines de l'équation étant p, p', p'', p''' &c. il suffisoit de faire voir que si entre les combinaisons qu'on peut faire en prenant $2^{n}-1$ de ce quantités ensemble, on choisissoit seulement celles où entroit p; & qu'on les multiplia ensemble, cela donneroit exactement le produit $p\,p'\,p''\,p'''$ &c.; mais quoique ces produits se présentassent d'abord selon une loi assès simple, la difficulté que j'ai trouvé à les déduire généralement des coéficiens de l'équation proposée m'a fait abandonner cette recherche, pour examiner si indépendamment des Principes que Mr. Euler avoit déja établi, on ne pourroit point démontrer la proposition en question.

5. Si on a une équation quelconque du second dégré $x^2 + Ax + B = 0$, dans laquelle A & B soient des quantités imaginaires de la forme $a + b\sqrt{-1}$, je dis que ses racines seront aussi de la forme $c + d\sqrt{-1}$, a, b, c, d étant des quantités réelles. Qu'on résolve l'équation proposée, on trouvera $x = -\frac{A}{2} \pm \sqrt{(-B + \frac{A^2}{4})}$: il est d'abord évident qu'on pourra réduire cette équation à $x = -\frac{A}{2} \pm \sqrt{(g + h\sqrt{-1})}$, g & h étant toujours des quantités réelles: on voit de plus que pour donner à cette expression la forme cherchée $c + d\sqrt{-1}$, il suffiroit d'y réduire le radical composé $\sqrt{(g + h\sqrt{-1})}$. Pour cela dans un cercle, dont le rayon soit égal à $\sqrt{(g^2 + h^2)}$ qu'on cherche un angle φ, dont le sinus $= h$, & le cosinus $= g$, ce qu'il est facile de faire au moyen des tables. Le radical $\sqrt{(g + h\sqrt{-1})}$ se changera ainsi en $\sqrt{(\textit{cos.}\,\varphi + \textit{sin.}\,\varphi\sqrt{-1})}$ qui est égal à $\textit{cos.}\,\frac{\varphi}{2} + \textit{sin.}\,\frac{\varphi}{2}\sqrt{-1}$ ce que je prouve de la maniére suivante. Que φ & θ représentent deux angles quelconques si l'on multi-

multiplie *cos.* φ + *sin.* $\varphi\sqrt{-1}$ par *cos.* θ + *sin.* $\theta\sqrt{-1}$, on trouvera pour produit *cos.* $\varphi\times$ *cos.* θ + *cos.* $\theta\times$ *sin.* $\varphi\sqrt{-1}$ + *cos.* $\varphi\times$ *sin.* $\theta\sqrt{-1}$ − *sin.* $\varphi\times$ *sin.* θ, ou bien *cos.* $\varphi\times$ *cos.* θ − *sin.* $\varphi\times$ *sin.* θ + (*cos.* $\theta\times$ *sin.* φ + *cos.* $\varphi\times$ *sin.* θ) $\sqrt{-1}$. Or l'on sait par les Principes de la trigonométrie que *cos.* $\varphi\times$ *cos.* θ − *sin.* $\varphi\times$ *sin.* θ = *cos.* $(\varphi+\theta)$, & que *cos.* $\theta\times$ *sin.* φ + *cos.* $\varphi\times$ *sin.* θ = *sin.* $(\varphi+\theta)$, on aura donc (*cos.* φ + *sin.* $\varphi\sqrt{-1}$) $\times$ (*cos.* θ + *sin.* $\theta\sqrt{-1}$) = *cos.* $(\varphi+\theta)$ + *sin.* $(\varphi+\theta)\sqrt{-1}$. Si à présent on fait $\theta=\varphi$ la formule se réduira à (*cos.* φ + *sin.* $\varphi\sqrt{-1}$)^2 = *cos.* 2φ + *sin.* $2\varphi\sqrt{-1}$, d'où il suit évidemment que $\sqrt{}$ (*cos.* φ + *sin.* $\varphi\sqrt{-1}$) = *cos.* $\frac{\varphi}{2}$ + *sin.* $\frac{\varphi}{2}\sqrt{-1}$, puisqu'en élevant les deux membres au quarré no a *cos.* φ + *sin.* $\varphi\sqrt{-1}$ = *cos.* $\frac{2\varphi}{2}$ + *sin.* $\frac{2\varphi}{2}\sqrt{-1}$ équation identique. Si je prens donc m = *cos.* $\frac{\varphi}{2}$ & n = *sin.* $\frac{\varphi}{2}$ j'aurai par la substitution $\sqrt{}(g+h\sqrt{-1}) = m+n\sqrt{-1}$: expression qui ajoûtée, ou levée de la quantité $\frac{A}{2}$ donnera $x = c+d\sqrt{-1}$, comme on s'étoit proposé. Cette proposition préparatoire à la principale que nous avons en vue pouvoit se déduire directement du théorème général démontré par Mrs. D'Alembert, & Euler; mais comme ils l'ont tiré du calcul differentiel, j'ai cru devoir en donner ici une démonstration plus simple, afin qu'une proposition qui appartient entiérement à l'algébre pure ne tint en aucune façon à des Principes transcendans, & ne dépendit que de la simple Géométrie.

Ce lemme posé: soit une équation d'un dégré quelconque r, dont on veuille trouver les facteurs trinomes. Qu'on résolve le nombre r en ses facteurs simples, & on aura $r=$

$r = 2^m . p . q . r . f$. &c. où les nombres p, q, r, f, &c. feront des nombres premiers, & par conféquent impairs. Donc le produit $p . q . r . f$. &c. fera un nombre impair que je nomme P.

Qu'on divife à préfent l'équation propofée par une équation du fecond degré dont le coéficient du fecond terme, foit la lettre indéterminée u, & par les régles connues d'algébre on aura une nouvelle équation, où u fera déterminée par les coéficiens de la donnée, & puifque u doit pouvoir repréfenter toutes les combinaifons poffibles des racines de la premiére équation prifes deux à deux, on verra facilement par la théorie des combinaifons, que cette équation fera du degré $\frac{2^m . P . (2^m . P - 1)}{2} = 2^{m-1} P . (2^m P - 1)$ fi donc $m = 1$, cette équation fera d'un dégré impair, & aura par conféquent une racine réelle. Que fi m eft plus grand que l'unité qu'on divife de nouveau cette équation par une autre du fecond dégré dont le coéficient du fecond terme foit u'', & qu'on faffe pour abréger $2^m . P - 1$ qui eft un nombre impair $= P^I$; par les mêmes raifons, que ci-devant la lettre u' fera donnée par une équation dont l'expofant fera exprimé par

$$\frac{2^{m-1} P . P^I . (2^{m-1} P . P^I - 1)}{2} = 2^{m-2} P . P^I . (2^{m-1} P . P^I - 2)$$

Dans le cas de $m = 2$ cette équation fera de dégré impair & aura comme on fait une racine réelle. Si enfin m étoit encore plus grand que 2 on n'auroit qu'a pourfuivre le calcul, & il eft évident que la m^{me} équation devra être d'un dégré impair.

On aura donc les équations fuivantes.

$$z^2 + u z + M = 0$$
$$u^2 + u' u + M^I = 0$$
$$u'^2 + u'' u' + M^{II} = 0$$
$$u''^2 + u''' u'' + M^{III} = 0$$
&c. &c. &c.

et

Et la derniére équation sera telle que son dernier terme, & le coéficient du second seront réels; puisque ce coéficient sera la racine réelle de l'équation m^{me} qui est comme on l'a vû de dégré impair (*), & que le dernier terme est encor, comme on le sait, déterminable par ce coéficient, & par ceux de l'équation donnée sans extraction de racine: si donc on prend une des racines de cette équation elle aura la forme $m + n\sqrt{-1}$, & sera le coéficient du second terme de l'équation qui la précéde, dont le dernier terme se tirera de même par de pures préparations algébriques, de ce coéficient & des données de la premiére formule, & les racines de cette nouvelle équation seront donc de nouveau de la forme $p + q\sqrt{-1}$. En poursuivant la même opération on arrivera finalement à la premiére $z^2 + uz + M$, par laquelle on a divisé la proposée, & par un raisonnement semblable à celui que nous avons fait pour les autres, on verra que u & M auront la forme $r + s\sqrt{-1}$: par conséquent si on résoud cette équation, ses racines auront encore la forme $A + B\sqrt{-1}$: d'oú il suit, que $z - A - B\sqrt{-1}$ sera un diviseur exact de l'équation donnée. Or en substituant dans celle-ci $A + B\sqrt{-1}$ au lieu de z, on trouve pour déterminer B une équation dont tous les termes impairs manquent, ce qui fait connoître que cette équation sera également divisible par $z - A + B\sqrt{-1}$ elle le sera donc aussi par le produit de ces deux racines, qui est le trinome réel $z^2 - 2Az + B^2 + A^2$.

q Quoi-

(*) Comme cette proposition, qu'une équation de dégré impair a toujours une racine réelle, est déduite communément dans les livres d'algébre de la supposition que les racines imaginaires se trouvent toujours deux à deux dans les équations: pour ne pas paroitre tomber dans une cercle vicieux, je remarquerai ici qu'on peut aisément la démontrer indépendemment de cette supposition: car si on substitue pour l'inconnue dans une équation impaire, premiérement $+\infty$, & puis $-\infty$, il est évident que toute la formule déviendra dans le premier cas $= \infty$, & dans le second $= -\infty$ d'où il suit qu'il y a toujours une quantité finie & réelle, qui substituée pour l'inconnue dans l'équation, la rendra $= 0$: c'est à dire que cette équation aura au moins une racine réelle.

Quoique cette propofition très remarquable dans l'Analyfe, ait été maniée par les plus grands Géomètres de notre tems, elle n'a pas, que je fache, été démontrée jufqu'à préfent d'une maniére rigoureufe, & fatisfaifante. Au refte la démonftration que je viens d'en donner a cet avantage, qu'elle n'eft fondée que fur la pure théorie des équations.

Il faut avouer cependant que dans les équations élevées ce procédé dévenant impraticable, on ne peut par cette méthode trouver actuellement ces facteurs: il feroit à fouhaiter que les différens procedés qu'à tenté, pour cela le *R.P.* Le Seur (dans un mémoire fur le calcul intégral imprimé à Rome l'année 1748. où l'on obferve, d'ailleurs une excellente conduite de calcul) fuffent moins compliqués, & doüés d'un plus grand dégré de généralité; car quoique la longueur du calcul l'ait déja fait échouer dès le huitiéme dégré dans l'application qu'il a voulu en faire, fans qu'il ait même put faire voir dans ce cas particulier la vérité de la propofition que je viens de démontrer généralement, il paroit cependant qu'en fimplifiant cette méthode on pourroit s'en fervir avec fuccès. C'eft là une matiére que je me referve d'examiner une autre fois, avec la théorie & la réfolution générale des équations qui lui eft intimément liée. Mais retournons anx quantités imaginaires confiderées comme des derniers réfultats.

6. Si l'on réflechit fur la nature des racines imaginaires, qui comme on fait impliquent contradiction entre les données, on concevra évidemment qu'elles ne doivent point avoir de conftruction Géomètrique poffible, puifqu'il n'eft point de maniére de les confidérer, qui lève la contradiction qui fe trouve entres les données immuables par elles mêmes.

Cependant pour conferver une certaine analogie avec les quantités négatives, un Auteur dont nous avons un cours d'algébre d'ailleurs fort eftimable a prétendu les dévoir

voir prendre sur une ligne perpendiculaire à celle où l'on les avoit supposé, si par exemple (pl. 1. Fig. 1.) on devoit couper la ligne $AB = 2a$ de façon que le rectangle des parties $x \times (2a - x)$, fut égal à la quantité $2a^2$ on trouveroit $x = a \pm \sqrt{(-a^2)}$, pour trouver donc cette valeur de x, qu'on prenne sur la ligne AB, la partie $AC = a$ partie réelle de la valeur de x, & sur la perpendiculaire ED les CE, CD aussi $= a$, on aura les points D, E qui resolvent le problême en ce que $AD \times DB$, ou $AE \times EB = 2a$, mais puisque les points E, & D sont pris hors de la ligne AB, & qu'une infinité d'autres points pris de même, auroient aussi une propriété semblable, il est visible, que si cette construction ne nous induit pas en erreur, elle ne nous fait absolument rien connoître, c'est cependant là un des cas ou elle pourroit paroître plus spécieuse, car le plus souvent on ne voit absolument pas comment le point trouvé pourroit résoudre la question, quelques changemens qu'on se permit dans l'énoncé du problême.

Les racines imaginaires n'admettent donc pas une construction géomètrique, & on ne peut en tirer aucun avantage dans la résolution des problêmes: on devroit par conséquent s'attacher à les écarter autant qu'il est possible des équations finales, puisque prises dans quel sens que ce soit, elles ne peuvent pas résoudre la question, comme les racines négatives, dont toute la contradiction consiste dans leur maniére d'être à l'égard des positives.

7. De cette considération il paroit qu'on peut conclure que les logarimes des quantités négatives, qui ne sont que l'expression de leur rapport avec les positives, doivent être impossibles ou imaginaires: C'étoit le sentiment de M. Leibnits, qui l'a soutenu vivement contre M. Bernoulli. Il fondoit son opinion sur la nature des logaritmes, en disant que si l'on suppose que o soit le logaritme de 1, & 1 celui de 2 il est évident que x pouvant représenter un

 nom-

nombre quelconque entier rompu positif ou négatif, 2^x devra être l'expression générale d'un nombre quelconque dont le logaritme sera x: or l'on voit qu'aucune valeur possible de x ne peut rendre le nombre 2^x négatif, & que par conséquent il n'y a point de logaritme d'un nombre négatif. Ce qu'on doit admettre d'autant plus volontiers, qu'autrement il s'en suivroit une absurdité; c'est à dire qu'une quantité imaginaire auroit un logaritme réel, car si $+2$ avoit un logaritme n, $\sqrt{-2}$ devroit aussi avoir $\frac{n}{2}$ pour logaritme.

Cependant Mr. Bernoulli disoit que puisque $\frac{1}{2}\ l.\ 4 = l.\sqrt{4}$, & que $\sqrt{4}$ est également $+2$ & -2, on en doit conclure que le nombre négatif -2 a absolument le même logaritme que 2. Quand aux raisons de Mr. Leibnits il y répondoit, que quoique les nombres négatifs ne formassent pas une suite avec les nombres positifs, cela n'empêchoit pas qu'ils n'en formassent une à part, dont -1 seroit le premier terme. Qu'au reste $l.\sqrt{2} = \frac{1}{2}\ l.\ 2$ seulement parceque $\sqrt{2}$ est moyen proportionel entre 1 & 2; mais qu'il n'est pas vrai que $l.\sqrt{-2} = \frac{1}{2}\ l. -2$, puisque $\sqrt{-2}$ n'est pas moyen entre -2 & -1.

Outre les raisons que nous venons d'alléguer, Mr. Bernoulli déduisoit immédiatement son sentiment de la continuité de l'hyperbole; mais comme Mr. Euler a établi sur des calculs neufs & très ingénieux, un troisiéme sentiment qui concilie toutes les difficultés que nous venons d'exposer, je ne parlerai de cette nouvelle preuve de Mr. Bernoulli, à laquelle le célèbre Géomètre que je viens de citer n'a pas touché, qu'après avoir fait connoître son procédé en peu de mots.

8. On

8. On ſait que pour les logaritmes hyperboliques, ſi ω eſt infiniment petit, $l.(1+\omega)=\omega$, $l.(1+\omega)^2=2\omega$, & généralement $l.(1+\omega)^n=n\,\omega$, d'où l'on voit, que ſi l'on veut le logaritme fini y d'un nombre x, on aura $y=n\omega$, & $x=(1+\omega)^n$, ou bien $x^{\frac{1}{n}}=1+\omega$, ce qui donne $\omega=x^{\frac{1}{n}}-1$, le nombre n devant néceſſairement être infini dans ce cas: ſi l'on met dans l'équation $y=n\ \omega$, la valeur trouvée de ω, on aura $y=n\,x^{\frac{1}{n}}-n=l.\,x$: or puiſque $n=\infty$, $x^{\frac{1}{n}}$ aura une infinité de valeurs qui fourniront une infinité de logaritmes pour le nombre x.

Pour les trouver plus commodément j'obſerve que, puiſque $x=1\times x$, ſi je nomme X le logaritme tabulaire de x j'aurai $l.\,x=l.\,1+X$. Je cherche donc tous les logaritmes de l'unité en ſubſtituant 1 pour x dans la formule qui dévient $n(1^{\frac{1}{n}}-1)=y$, ou bien $(1+\frac{y}{n})^n-1=0$. Or ſi π exprime l'Arc de 180 dégré d'un cercle, dont le rayon $=1$, & λ un nombre quelconque entier, on ſait par le théorème de Mr. Cottes que cette équation réſoluë en ſes facteurs, donnera généralement $1+\frac{y}{n}=cof.\,\frac{2\lambda\pi}{n}\pm fin.\,\frac{2\lambda\pi}{n}\sqrt{-1}$; mais parceque $n=\infty$, l'Arc $\frac{2\lambda\pi}{n}$ ſera infiniment petit; ce qui change la formule en $1+\frac{y}{n}=1\pm\frac{2\lambda\pi}{n}\sqrt{-1}$, & donne finalement $y=\pm 2\lambda\pi\sqrt{-1}$.

Tous

Tous les logaritmes de $+1$ feront donc o, $2\pi\sqrt{-1}$, $4\pi\sqrt{-1}$, $6\pi\sqrt{-1}$ &c. On trouvera de même tous les logaritmes de -1, en prenant de la même maniére tous les facteurs de $(1+\frac{y}{n})^n + 1 = 0$ qui donnent généralement $1 + \frac{y}{n} = cof. \frac{2\lambda-1}{n}\pi \pm fin. \frac{2\lambda-1}{n}\pi\sqrt{-1}$; les logaritmes de -1 feront donc parceque $n = \infty$ $\pm\pi\sqrt{-1}$, $\pm 3\pi\sqrt{-1}$, $\pm 5\pi\sqrt{-1}$ &c.

Pour trouver enfin tous les logaritmes d'une quantité imaginaire quelconque $a + b\sqrt{-1}$, notre illustre Auteur fait $\sqrt{(a^2+b^2)} = c$, & $\frac{a}{c}$, $\frac{b}{c}$ feront le finus & le cofinus d'un angle ϕ facile à trouver par les tables; & la quantité imaginaire fe changera en $c\,(cof.\,\phi + fin.\,\phi\sqrt{-1})$ dans un cercle, dont le rayon $= 1$: & fi C eft le logaritme de c, on aura $l.\,(a+b\sqrt{-1}) = C + l.\,(cof.\,\phi + \sqrt{-1}\;fin.\,\phi)$, il fuffira donc de trouver tous les logaritmes de $cof.\,\phi + fin.\,\phi\sqrt{-1}$; pour cela j'obferve que (*)

$$cof.\,\phi + fin.\,\phi\sqrt{-1} = (1 + \frac{\phi\sqrt{-1}}{n})^n$$

tout fe réduit donc à trouver les facteurs de

$$(1+\frac{y}{n})^n - (1+\frac{\phi\sqrt{-1}}{n})^n = 0 \text{ qui donnent}$$

$$1+\frac{y}{n} = (1+\frac{\phi\sqrt{-1}}{n})\,(cof.\,\frac{2\lambda\pi}{n} \pm fin.\,\frac{2\lambda\pi}{n}\sqrt{-1},)$$

d'où l'on tire par les raifons précédentes $y = \phi\sqrt{-1} \pm 2\lambda\pi\sqrt{-1}$; tous les logaritmes de $a + b\sqrt{-1}$ feront donc $c + \phi\sqrt{-1}$, $c + (\phi \pm 2\pi)\sqrt{-1}$, $c + (\phi \pm 6\pi)\sqrt{-1}$ &c.

On

(*) Mr. Euler démontre ceci dans la differtation citée en faifant voir que cette puiffance développée donne la même férie infinie qu'on trouve en exprimant $cof.\,\phi + fin\,\phi\sqrt{-1}$ en ϕ par les fuites connues; mais on peut tirer cette conclufion avec plus de facilité en généralifant la formule de l'art. 5. comme on peut le voir dans le premier tôme de l'Ouvrage de cet Auteur intitulé *Introductio in Analyfin infinitorum*; Cap. VIII.

On voit non seulement que tous les logaritmes des nombres négatifs sont imaginaires, comme Mr. Leibnits l'avoit pensé, mais on a une méthode facile pour en trouver un aussi grand nombre qu'on voudra, & l'on s'appercevra aisément du parfait accord de cette théorie avec les opérations que demande l'idée des logaritmes, & je renvois pour cela à l'excellent Mémoire que j'ai cité, où Mr. Euler fait voir comment

$$2\,l. -a = 2\,l.\,a\,,\ 2\,l.\sqrt{-1} = l. -1,\ 3\,l. -1 + \frac{\sqrt{-1}}{2} = l.\,1\ \&c$$

ce qui résoud toutes les difficultés, & les raisons que Mr. Bernoulli opposoit à Mr. Leibnits. Il semble donc que tous les doutes sont entiérement levés, & Mr. Euler se flatte que Mr. Bernoulli même ne se seroit pas refusé à ses raisons.

9. Cependant nous trouvons dans les lettres de ce grand Géomètre une preuve qu'il regardoit comme invincible, pour établir les logaritmes des nombres négatifs, à laquelle les calculs précédens ne paroissent porter aucune atteinte, & dont Mr. Euler n'a pas même fait mention; il la tiroit comme nous l'avons dit plus haut de la quadrature de l'hyperbole, de la maniére suivante.

Soit (Pl. 1. Fig. 2.) l'hyperbole *PQG* avec l'opposée *pqg* entre les assimptotes perpendiculaires *Rr*, *OX*; si on considère le point *R* comme fixe, & qu'après avoir tiré les ordonnées *RP*, *SQ*, *EG*; *rp*, *sq*, *eg*, on prenne les *SF*, *EH* proportionelles aux aires *PS*, *PE*, il est évident que la courbe *RFHO* sera la logaritmique, dont *OX* sera l'assimptote.

Mais si l'on suppose que le point *S* après avoir passé en *T* arrive en *e* (car rien n'empéche qu'on ne puisse faire cette supposition) on voit que l'aire hyperbolique qui répondra à ce point sera en partie affirmative infinie *TP*, & en partie négative *Tg*, c'est à dire *TP* − *Tg*, & si

Te

$Te = TE$ l'aire qui répondra à cette abſciſſe ſera $= PE$, donc on aura une nouvelle appliquée $eh = EH$, ce qui donne une branche pour la logaritmique au deſſous de l'axe: indépandemment de la preuve qu'en vouloit tirer Mr. Bernoulli, de ce que $\frac{-dy}{-y} = \frac{dy}{y}$: raiſon que Mr. Euler a fait voir n'être pas concluante: & ces deux branches seront liées à l'infini, tout comme le ſont les branches de l'hyperbole (*).

La contradiction de ce réſultat avec les calculs inconteſtables de Mr. Euler, ſembloit faire douter de quelque équivoque dans le raiſonnement; cependant Mr. de la Grange de l'Académie de Berlin qui avoit auſſi été frappé de cette différence m'a bien voulu communiquer les réflexions qu'il avoit fait autrefois ſur ce ſujet; j'examinerai ici de nouveau, ſelon les vues qu'il s'étoit formé, l'origine des logaritmes hyperboliques.

10. Soit donc (Pl.2.Fig.3.) l'hyperbole LAP dont le centre eſt C, CX, CN les aſſimptotes, & CA le demidiamétre: ſoit l'ordonnée quelconque $PM = y$ & l'abſciſſe $CM = x$ le demidiamètre $CA = r$ on ſait que $y = \sqrt{(x^2 - r^2)}$, & que par conſéquent $y = \sqrt{-1} \times \sqrt{(r^2 - x^2)}$. Si à préſent

(*) Mr. Bernoulli après avoir conſidéré l'eſpace OTR comme poſitif prend pour négatif l'eſpace XTr, quoiqu'ils paroiſſent devoir être du même ſigne, puiſqu'ils ſont oppoſés au ſommet. Pour lever cette difficulté, on peut arriver à la même concluſion de la maniére ſuivante. Qu'on réfléchiſſe que les aires hyperboliques, ne ſont les logaritmes des abſciſſes que parceque ſi l'on prend celles-ci en progreſſion géométrique, les aires formeront une progreſſion aritmétique: ainſi l'aire $OTRP$, peut être le logaritme de TR, & $OTSQ$ le logaritme de TS &c., mais ſi l'on prend TR pour l'unité affirmative, & qu'on veuille que ſon logaritme ſoit o, il faudra toujours ſouſtraire des aires correſpondantes aux abſciſſes dont on veut le logaritme, toute l'aire $OTRP$, & le logaritme de TS, par exemple, ſera alors $-PQRS$: en effet TS étant plus petite que l'unité, ſon logaritme doit être négatif: en continuant le même raiſonnement, on trouvera que le logaritme de T, ou de o ſera $-OTPR$, & ſi le point S continue à reculer juſqu'en s le logaritme du nombre négatif Ts ſera toujours $TXqs - OTRP$ ce qui ſe réduit encore à $-PQRS$, c'eſt à dire au logaritme du nombre poſitif TS.

présent on décrit du centre C avec le rayon CA, un cercle dont les abscisses $C\,m$ soient pareillement appellées x, & les ordonnées Y, on aura $Y = \sqrt{(r^2 - x^2)}$ donc si l'on prend les mêmes abscisses pour le cercle, & pour l'hyperbole, on aura toujours $y = Y\sqrt{-1}$ ce que l'on fait d'ailleurs. Or il est clair que si deux courbes ont leurs ordonnées dans une raison constante, les aires seront dans la même raison, aussi bien que les secteurs qui seront formés par des lignes tirées de l'origine commune des abscisses à chaque point des courbes : puisque ces secteurs ne diffèrent de leurs aires que par des triangles de bases égales, & qui ont leurs hauteurs dans la même raison des ordonnées.

Puisque donc dans nôtre cas les ordonnées du cercle, & de l'hyperbole sont entre elles dans la raison constante de 1 à $\sqrt{-1}$, les secteurs circulaires, & hyperboliques qui répondent aux mêmes abscisses seront aussi dans la raison de 1 à $\sqrt{-1}$.

Cela posé soit dans le cercle l'angle $P\,C\,m = \varphi$ on aura $C\,m = x = r.\,cos.\,\varphi$, $m\,p = Y = r.\,sin\,\varphi$, & le secteur $A\,C\,p = \frac{r^2\varphi}{2}$, & par conséquent le secteur hyperbolique de l'abscisse $C\,M = x = r.\,cos.\,\varphi$, & de l'ordonnée $MP = y = r.\,sin.\,\varphi\sqrt{-1}$ sera $\frac{r^2\varphi\sqrt{-1}}{2}$

Si l'on considère à présent l'hyperbole entre les assimptotes CN, CX, on sait que l'aire $A\,B\,Q\,P$ est égale à $\frac{r^2}{2}\,l.\frac{CQ}{CB}$: or si des deux triangles $C\,A\,B$, $C\,Q\,P$, qui sont égaux, puisqu'ils ont les bases en proportion réciproque des hauteurs, on léve la partie commune $C\,H\,B$, on aura $C\,H\,A = B\,H\,Q\,P$, & si on ajoûte $A\,H\,P$ on aura le secteur hyperbolique $C\,A\,P = B\,A\,P\,Q$, donc $\frac{r^2\varphi\sqrt{-1}}{2} = \frac{r^2}{2}\,l.\frac{CQ}{CB}$

t   où

où $\varphi\sqrt{-1} = l.\frac{CQ}{CB}$; mais $\frac{CQ}{CB} = \frac{AB}{PQ}$, & à cause des triangles semblables ACB, PQN: $\frac{AB}{PQ} = \frac{AC}{PN}$, & par conséquent $\varphi\sqrt{-1} = l.\frac{AC}{PN}$: or $PN = MN - MP$ $= x - y = r.\ (cos.\ \varphi - sin.\ \varphi\sqrt{-1})$; donc $\frac{AC}{PN} =$ $\frac{r}{r.(cos.\ \varphi - sin.\ \varphi\sqrt{-1})} = \frac{1}{cos.\ \varphi - sin.\ \varphi\sqrt{-1}}$, & $\varphi\sqrt{-1}$ $= l.\frac{AC}{PN} = l.\ \frac{1}{cos.\varphi - sin.\varphi\sqrt{-1}} = -l.\ (cos.\ \varphi - sin.\ \varphi\sqrt{-1}$ à cause de $l.\ 1 = 0$; & si l'on fait l'angle φ négatif, on aura $\varphi\sqrt{-1} = l.\ (cos.\varphi + sin.\ \varphi\sqrt{-1}$, qui est une formule asses connue aujourd'hui, mais qui n'a été jusques ici, que je sache, démontrée qu'à l'aide du calcul infinitesimal. Si $sin.\ \varphi$ est réel, ce qui arrivera toutes les fois que $cos.\ \varphi$ sera plus petit que l'unité, la quantité $cos.\ \varphi + sin.\ \varphi\sqrt{-1}$ pourra représenter une imaginaire quelconque: d'ou l'on voit comment les logaritmes imaginaires peuvent être ramenés à des Arcs de cercle; que si $cos.\ \varphi > 1$ alors $\sqrt{(1 - cos.\ \varphi^2)} = sin.\ \varphi$, sera une quantité imaginaire qui multipliée par $\sqrt{-1}$ devient réelle; donc dans ce cas $cos.\ \varphi + sin.\ \varphi\sqrt{-1}$ sera une quantité réelle dont le logaritme pourra être exprimé par un Arc de cercle imaginaire; on pourra de même ramener les Arcs de cercle réels à des logaritmes de quantités imaginaires, & des Arcs de cercle imaginaires à des logaritmes de quantités réelles, ce qu'il suffira d'avoir indiqué ici, puisque cette théorie est déja asses connue, & qu'il en est amplement traité dans la Dissertation de Mr. Euler que j'ai déja citée.

Reprenons nôtre équation $\varphi\sqrt{-1} = l.(cos. + sin.\varphi\sqrt{-1})$, si l'on y suppose $\varphi = 2\lambda\pi$, π dénotant la demicirconférence du cercle dont le rayon $= 1$, & λ un nombre quel-

con-

conque entier positif ou négatif: puisque $fin.\ 2\lambda\pi = 0$, & $cof.\ 2\lambda\pi = 1$, on aura après avoir fait la substitution $2\lambda\pi\sqrt{-1} = l. + 1$, qui est la formule que Mr. Euler a trouvé par un procédé tout à fait différent, & qui donne $l. + 1 = 0, \pm 2\pi\sqrt{-1}, \pm 4\pi\sqrt{-1}$ &c. De même si l'on fait $\varphi = \pi, = 3\pi, = 5\pi$, & généralement $\varphi = (2\lambda - 1)\pi$, ce qui donne $fin.\ \varphi = 0$, $cof.\ \varphi = -1$, on aura $(2\lambda - 1)\pi\sqrt{-1} = l. - 1$; on trouveroit avec la même facilité tous les logaritmes de la quantité imaginaire $a + b\sqrt{-1}$, car si on décrit un cercle dont le rayon soit $\sqrt{(a^2 + b^2)}$ il est constant, qu'il y aura toujours un angle φ qui donnera $cof.\ \varphi + fin.\ \varphi\sqrt{-1} = a + b\sqrt{-1}$. Or si dans la formule $\varphi\sqrt{-1} = l.\ (cof.\ \varphi + fin.\ \varphi\sqrt{-1})$ on ajoûte à φ, $2\lambda\pi$, la quantité $cof.\ \varphi + fin.\ \varphi\sqrt{-1}$. ne changera point de valeur, comme il est évident, & conséquemment cette supposition n'altérera point la valeur de $a + b\sqrt{-1}$; & l'on aura généralement $(\varphi + 2\lambda\pi)\sqrt{-1} = l.(a + b\sqrt{-1})$.

Voila donc la Téorie de Mr. Euler apuiée sur la quadrature de l'hyperbole, dont Mr. Bernoulli se servoit pour prouver un sentiment absolument opposé, sans que sa démonstration ait pour cela rien perdu de sa force; il est donc nécessaire de comparer ensemble ces deux conclusions, & les procédés qui nous y ont conduit: ce qui sera à présent plus facile, puisqu'ils sont réduits à dépendre d'un seul, & même principe.

11. Si l'on fait attention au raisonnement de Mr. Bernoulli: on s'apercevra aisément qu'il est tout fondé sur la continuité de la branche AL (pl. 2. fig. 4.) de l'hyperbole avec la al, ces deux branches étant liées à l'infini comme il est évident; car si l'on fait $CQ = z$, $CA = r$, $QP = u$, on a $CB = \frac{r}{\sqrt{2}}$, $uz = \frac{r^2}{2}$ ce qui donne $u = \frac{r^2}{2z}$, d'où l'on voit que si on fait $z = \infty$, on trouve $u = 0$, & que si z décroit jusqu'a être

 =

$= o$ on aura $u = \infty = CX$, & z dévenant à l'instant infiniment petit négatif ou $-o$, on trouvera $u = -\infty = CG$.

Concevons à présent un rayon CP, qui suive le point P pendant que celuici par un mouvement continu décrit l'hyperbole, & que les aires correspondantes donnent naissance à la logaritmique ; il est visible que ce rayon partant de la position CQ, l'angle ACP qu'il forme avec l'axe décroitra continuellement, jusqu'à ce que CP dévenant CA l'angle se trouve nul, d'où il commencera à prendre des acroissements négatifs, mais quand le rayon CP sera arrivé à la position CX, le point P qui est alors L passant immédiatement en l, comme on l'a vû, le rayon pour le suivre devra dévenir tout d'un coup négatif CG, & l'angle ACP sera en même tems acru de deux angles droits : & il est à remarquer que c'est alors précisement que commence la génération de la seconde branche de la logaritmique.

Cela posé reprenons nôtre équation $\varphi\sqrt{-1} = l.\,(cos.\,\varphi \pm sin.\,\varphi\sqrt{-1})$, on a vu que si $\varphi = o$ on avoit $o = l. + 1$ de même si $\varphi = \frac{\pi}{4}$ on a $\frac{\pi}{4}\sqrt{-1} = l.\,(cos.\frac{\pi}{4} \pm sin.\frac{\pi}{4}\sqrt{-1})$; mais il est évident, que pour suivre le mouvement du point P, & conserver la continuité de l'hyperbole, il se doit faire un saut dans la continuité des angles, & le rayon qui étoit CQ dévenant alors tout d'un coup CR, l'angle de ACQ passera à être aCR, ce qui change la formule en $\frac{\pi}{4}\sqrt{-1} = l.\,(-cos.\frac{\pi}{4} \mp sin.\frac{\pi}{4}\sqrt{-1}$; cependant l'angle qui à présent est $\pi : 4$ décroitra toujours à cause du mouvement du point P, & donnera généralement $\varphi\sqrt{-1} = l.\,(-cos.\,\varphi \mp sin.\,\varphi\sqrt{-1})$ jusqu'à ce que le rayon vecteur dévenant Ca on aye à cause de $\varphi = o, o = l. - 1$

Il est cependant évident que ce saut de deux angles droits blesse la continuité des arcs de cercle : d'où on peut infe-

inférer que cette formule ne contient pas le passage algébrique des logaritmes des quantités positives à ceux des négatives ; mais il paroit d'autre part qu'une expression différentielle de l'arc φ par ses sinus & cosinus devroit donner indistinctément la rélation de cet arc φ à *cos.* φ & *sin.* φ, & de φ à *cos.* $(\varphi + \pi)$ & *sin.* $(\varphi + \pi)$.

12. Delà il semble qu'on pourroit croire qu'une expression différentielle qui conduit à des logaritmes, appartiendroit également à des logaritmes de quantités positives, & à des logaritmes de quantités negatives ; j'observe en effet que ces sortes d'expressions différentielles (pour ne pas parler ici des autres qui sont étrangéres à mon sujet) sont beaucoup plus étendues, que leurs expressions algébriques, ou, pour mieux dire, qu'une même expression différentielle conduit également à différentes équations algébriques : si l'on cherche par exemple la soutengente de l'ellipse exprimée par $y = \frac{b^2}{a^2}(a - x^2)$ on la trouve $\frac{ydx}{dy} = \frac{a^2 - x^2}{x}$, où la fraction $\frac{b}{a}$ ne se trouve plus, & qui par conséquent appartient à toutes les elipses faites sur le même diamétre a: il est aussi visible que quoique la courbe ne se trouve plus quand $x > a$ la soutengente cependant continue à être réelle, & appartient alors aux hyperboles qu'on peut décrire sur l'axe donné ; toutes ces courbes sont donc liées d'une maniére transcendante par le moyen de la formule $\frac{ydx}{dy} = \frac{a^2 - x^2}{x}$, & quoiqu'on ne puisse pas passer de l'une à l'autre sans violer la continuité algébrique, on peut faire ce passage sans violer en aucune façon la continuité transcendante. Or l'intégration de cette équation conduit à des logaritmes, car elle donne $\frac{dy}{y} = \frac{x\,dx}{a^2 - x^2}$ & intégrant $ly = \frac{1}{2}l.(x^2 - a^2) + \frac{1}{2}l.m$ qui fait $y = \sqrt{m} \times (a^2 - x^2)$ où la lettre m doit pouvoir recevoir une valeur quelconque

que positive négative ou même imaginaire, pour conserver la même généralité à cette formule qu'on rencontre dans la différentielle $\frac{dy}{y} = \frac{x\,dx}{a^2 - x^2}$ puisqu'elle appartient également à $y = M(x^2 - a^2)$, & à $y = N(a - x^2)$.

14. Pour confirmer cette théorie je crois qu'il ne sera pas hors de propos de chercher directement l'intégrale de la formule $dx = \frac{ady}{y}$ par la méthode ordinaire du calcul intégral, qui a toujours été accusé d'être insuffisant, & même fautif dans cette occasion; je donnerai d'autant plus volontiers ici ce calcul qu'il est entiérement neuf, & qu'il peut être d'usage dans beaucoup d'autres occasions.

L'intégration de l'équation proposée fournit $x = \frac{ay^o}{o} + A$, pour déterminer A supposons que y doive être $= m$ lorsque $x = o$, on aura $\frac{am^o}{o} + A = o$, ou $A = -\frac{am^o}{o}$, & par conséquent $x = \frac{a(y^o - m^o)}{o}$, qu'on divise par a, & qu'on multiplie par o, & on aura $\frac{ox}{a} = y^o - m^o$ & $y^o = m^o + \frac{ox}{a}$, & extrayant de part & d'autre la racine o, $y = (m^o + \frac{ox}{a})^{\frac{1}{o}}$, & tirant de même la racine x $y^{\frac{1}{x}} = (m^o + \frac{ox}{a})^{\frac{1}{ox}}$. Si à présent on développe cette puissance, on trouvera $y^{1:x} = m^{o:ox} + \frac{1:ox}{1} \cdot m^{o\cdot(1:ox-1)} \cdot \frac{ox}{a} + \frac{(1:ox)\times(1:ox-1)}{1\cdot 2} \cdot m^{o\cdot(1:ox-2)} \cdot$

o^2x^2

$\frac{o^2 x^2}{a^2} + \frac{(1:ox)\times(1:ox-1)\times(1:ox-2)}{1.2.3}.m^{o.(1:ox-3)}.$
$\frac{o^3 x^3}{a^3}$ + &c., & réduisant au même dénominateur les fractions dans les exposans, & les coéficiens

$y^{1:x} = m^{o:ox} + \frac{1}{ox}\, m^{o(1-ox):ox} . \frac{ox}{a} +$
$\frac{1\times(1-ox)}{2\,o^2 x^2}\, m^{o.(1-o2x):ox} . \frac{o^2 x^2}{a^2} + \frac{1\times(1-ox)\times(1-o2x)}{2.3.o^3 x^3}$
$m^{o.(1-o3x):ox} . \frac{o^3 x^3}{a^3}$ + &c., & réduisant & laissant les termes qui sont nuls $y^{1:x} = m^{1:x} + \frac{m^{1:x}}{a} + \frac{m^{1:x}}{2a^2} +$
$\frac{m^{1:x}}{2.3a^3}$ + &c., on aura donc

$$y^{\frac{1}{x}} = m^{\frac{1}{x}} \left(1 + \frac{1}{a} + \frac{1}{2a^2} + \frac{1}{2.3.a^3} + \frac{1}{1.2.3.4a^4} + \&c.\right)$$

si on fait cette suite

$1 + \frac{1}{a} + \frac{1}{2a^2} + \frac{1}{2.3a^3} + \frac{1}{1.2.3.4a^4} + \&c. = e$, on aura

$y^{\frac{1}{x}} = m^{\frac{1}{x}} e$, ce qui donne $y = m e^x$ qui est l'équation finale cherchée qui dévient $l.y = x\,l.e + l.m$.

L'arbitraire m depend donc absolument des applications particuliéres qu'on veut faire de cette formule, ainsi dans l'équation $\frac{y\,dx}{dy} = \frac{x^2 - a^2}{x}$ qui intégrée par le moyen des logaritmes nous à donné généralement $y^2 = m\,(a^2 - x^2)$: il faut faire l'indéterminée $m = \frac{a^2}{b^2}$ si l'on veut qu'elle apartienne à l'ellipse exprimée par l'équation $y = \frac{a}{b}\sqrt{(a^2 - x^2)}$,

&

& $m = -\frac{a^2}{b^2}$ si l'on veut l'appliquer à l'hyperbole de l'équation $y = \frac{a}{b} \sqrt{(x^2 - a^2)}$.

On conclut de tout ceci que la courbe exprimée par l'équation $dx = \frac{dy}{y}$ ou $x = l.\, my$ doit néceſſairement être composée d'une infinité de branches au deſſus, & au deſſous de l'axe; ainſi (fig. 6.), un logaritme *AE* n'appartient généralement pas plus au nombre *EF* qu'aux nombres *EG*, *EH* &c., & même à un imaginaire quelconque. J'obſerve cependant qu'une ſeule branche *BF* peut ſatisfaire à tous les cas des nombres poſitifs, & la *bf* à tous les négatifs en changeant ſeulement l'origine *A*, ce qui étoit deja évident par la Théorie des logaritmes. Mais l'origine étant une fois fixée en *A*, ſi l'on veut par exemple que $l.\, 1 = 0$, AB étant $= 1$, c'eſt dans la ſeule branche *BF* qu'on doit chercher les logaritmes des autres nombres poſitifs; car ſi on vouloit encor ſe ſervir de la *NG*, il eſt évident qu'en prenant $MN = 1$ on auroit $-AM = l.\, MN = l. + 1$ ce qui eſt contre la ſuppoſition qu'on avoit fait de $l.\, 1 = 0$.

Toutes les branches *BF CG &c.* ne ſont donc pas liées algébriquement, & ne ſont qu'autant de cas particuliers de l'équation différentielle $x = \frac{dy}{y}$, qui ſont déterminés par l'intégration. L'expreſſion $y = e^x$ exclut auſſi la branche *bf*, puiſque quelque valeur qu'on donne à *x*, *y* ne peut être négatif à moins qu'on ne fit *x* imaginaire.

Au reſte pour faire mieux ſentir qu'on ne rencontre *x* imaginaire, que parcequ'on cherche *y* négative dans une branche ou elle ne peut pas l'être, il eſt bon de remarquer, que cela arrive même dans les courbes algébriques.

Soit

Soit par exemple la courbe repréſentée par l'équation $y = \frac{x^2}{\sqrt{(a^2 - x^2)}}$, qui a évidemment deux branches une au deſſus, & l'autre au deſſous de l'axe, à cauſe de l'ambiguité du ſigne radical, ſi dans la branche qui appartient à $+ \sqrt{(a^2 - x^2)}$ je voulois trouver un y négatif, on voit qu'il faudroit que je fiſſe x imaginaire, ce qui me donneroit $y = \frac{-x^2}{\sqrt{(a^2 + x^2)}}$.

Il eſt donc viſible, que l'expreſſion tranſcendante nous laiſſe à la vérité le choix d'une branche quelconque de la logaritmique, mais que la nature du problème nous ayant déterminé à une d'elles, il n'eſt plus permis de paſſer à une autre, puiſqu'elles ne ſont pas liées algébriquement.

15. Tout ce que nous venons de dire ne paroit cependant encor porter aucune atteinte à la démonſtration de Mr. Bernoulli; mais par un examen réfléchi on pourra en découvrir le défaut, & quels ſont les cas où on pourroit l'adopter. Reprénons pour cela l'équation à l'hyperbole entre ſes aſſimptotes $z = \frac{1}{u}$ qui donne $dz = -\frac{z\,du}{u}$, d'où l'on tire pour l'élement de l'aire $\frac{dz}{z}$, qui eſt auſſi comme on ſait la différence de $l.\,z$: qu'on ſuppoſe à préſent avec Mr. Bernoulli, que l'abſciſſe z décroiſſe, juſqu'à être finalement nulle, il eſt hors de doute, que l'ordonnée u, après être dévenue infinie paſſera à être infinie négative, & appartiendra à l'autre branche de l'hyperbole puiſqu'il y a un paſſage algébrique de l'infini poſitif à l'infini négatif, mais il n'en ſera pas de même de l'aire, puiſque lorſque, l'abſciſſe z dévient infiniment petite, & l'ordonnée infiniment grande, l'élement de la Courbe ſe trouvant alors

$\frac{m\,dz}{dz}$, qui eſt une quantité finie, & cette aire lorſque z dévient infiniment petite négative ſe trouvant de même finie, mais négative, l'aire de l'hyperbole ne peut faire ce paſſage ſans reçevoir tout à coup un décroiſſement fini; or une quantité quelconque ne peut dévenir négative de poſitive qu'elle étoit, ſans paſſer par o ou par l'infini; il eſt donc évident qu'il n'y à pas un paſſage algébrique de la branche poſitive de la logaritmique à la branche négative, puiſque la continuité des aires hyperboliques eſt interrompuë par la quantité finie $\frac{m\,dz}{dz} = m$.

Les deux branches de la logaritmique trouvées par Mr. Bernoulli ſont donc iſolées, & indépendantes l'une de l'autre algébriquement, quoiqu'elles ſoient liées par leur expreſſion tranſcendante; mais elles ne ſont pas moins réelles l'une que l'autre, & elles auront leurs uſages particuliers dans pluſieurs cas.

Cette théorie pouvant peut être paroître une pure ſpéculation abſolument inutile dans la pratique; je crois qu'il ne ſera pas hors de propos d'en faire ici l'application pour ſervir de dénouëment à quelques paradoxes tirés de la Mécanique (*).

16. Soit par exemple (Fig. 8.) un centre d'attraction C dont la force ſoit proportionelle, à la n^{me} puiſſance des diſtances, on aura pour l'expreſſion de la viteſſe u d'un corps A lors qu'il aura parcouru l'eſpace $AB = x$; l'équation $\frac{dx}{(a-x)^n} = u\,du$, & en intégrant $\frac{u^2}{2} = \frac{a^{n+1} - (a-x)^{n+1}}{n+1}$ parceque $u = 0$ quand $x = 0$; l'on voit

(*) Pour connoître l'importance des remarques ſuivantes, je prie le Lecteur de relire la Propoſition 32. du premier Tôme de la Mécanique de Mr. Euler, & les autres Propoſitions de cet excellent Ouvrage qui peuvent y avoir rapport.

voit facilement, que quand le corps fera arrivé en C on aura $\frac{u^2}{2} = \frac{a^{n+1}}{n+1}$ fi $n+1$ eft pofitif, & $u^2 = \infty$ fi $n+1$ eft négatif, mais fi $n+1 = 0$ on aura alors recours à la méthode, que nous avons enfeigné (art. 14.) & on trouvera pour l'expreffion générale de la viteffe, $\frac{u^2}{2} = l.\frac{a}{a-x}$ fans retourner pour cela à l'équation différentielle, comme tous les Auteurs qui ont écrit de cette matiére ont été obligés de faire jufques à préfent, & il en fera de même, pour le dire en paffant, d'une infinité de cas femblables qui fe rencontrent très fréquemment dans la mécanique, de façon qu'on étoit toujours contraint de recommencer un calcul fouvent affés long: on aura dans ce cas pour la viteffe au point C, $u^2 = l.\ \infty$

(*) Il eft de plus évident par la nature du problème, que le corps devra dans tous les cas paffer au delà du point C de façon, que fi $Ca = CA$, & $Cb = CB$ fa viteffe en b fera la même, qu'au point B., & fera finalement nulle au point a comme elle l'étoit en A: or on voit qu'afin que la même formule, qui nous donnoit la viteffe du corps A pour la partie AC puiffe s'appliquer également à la partie aC il eft néceffaire qu'en faifant $a-x$ négatif on trouve l'acroiffement de la viteffe négatif, & cette même viteffe toujours pofitive, & il eft facile de s'apercevoir, que cela doit toujours arriver quand n fera un nombre impair, & entier, pofitif ou négatif. Mais par quelle fatalité devroit-on en excepter le cas où $n = -1$ comme on l'à prétendu

(*) Mr. Euler a prétendu à la vérité démontrer l'impoffibilité de ce paffage par la confidération d'une elipfe (art. 665.) de fa mécanique, mais le P. Bofcovik a réfolu cette difficulté (*art.* 82. *Differtationis de atractione corporum ad centrum immobile tom. 2. part. 3. Academiæ Bononienfis.*)

tendu jusques à présent, parcequ' on supposoit dans ce cas, que l' expression de la vitesse au delà du point C étoit imaginaire, étant exprimée par le logaritme d' une quantité négative.

Pour examiner ceci, qu' on se rappelle, ce que nous avons vu (art. 15.) que le passage des logaritmes des quantités positives à ceux des négatives n' étoit interrompu, que parceque l'aire qui leur donnoit naissance recevoit tout d' un coup un acroissement fini. Toutes les fois donc qu' on pourra faire cette supposition sans hurter la nature du problème, il est évident, que ce passage ne sera point interrompu, & que les logaritmes des quantités positives, & négatives quoique tirés de la même formule seront également réels. Or s'il existoit dans la nature une loi telle que nous venons de la supposer, je ne vois pas pourquoi on ne voudroit pas admetre cette espèce de saut dans l' acroissement de la vitesse du corps au point C puisqu' il est sur que la vitesse, qui un instant avant le passage étoit finie redévient finie un instant après. Le cas de $n = -1$ rentreroit alors dans la régle générale, & $l.\ (a-x)$ demeureroit réel quoique $x > a$ ce qui en effet est conforme aux loix de la nature quoiqu' il en soit on peut faire cette supposition sans crainte d' erreur.

Pour ce qui est des cas, ou n est un nombre pair, on a vu plus haut que quoique le Corps passe également le point C, de façon, que sa vitesse est de nouveau zero au point a, cependant en faisant $x > a$ la formule ne donne plus la vraye vitesse du corps A, & cela dépend uniquement du défaut de l'expression algébrique, qu'on ne peut alors assigner générale pour les deux cas.

Pour lui donner cependant la plus grande généralité, dont elle est susceptible qu'on pose $b(a-x)^n\, dx = u\, du$ où la lettre b soit une indéterminée dont la valeur depende des applications particuliéres qu' on veut faire de cette formule

mule ; on a en intégrant $b\,(\frac{a^{n+1}-[a-x]^{n+1}}{n+1.}) = \frac{u^2}{2}$ l'on voit que l'indéterminée b doit être positive toutes les fois que m est un nombre impair, & quand m est un nombre pair on fera de même b positive de A jusqu'en C, & négative de C jusqu'en a; or puisque dans le point C considéré comme e dernier point de la ligne positive AC on a $\frac{u^2}{2} = \frac{a^{n+1}}{n+1}$ en le considérant comme le premier point négatif, on doit trouver pareillement $\frac{a^{n+1}}{n+1}$ ce qui donne quand $x = 2\,a$, $u^2 = 0$, comme il doit être en effet.

Mais lorsque n est un nombre rompu dont le dénominateur est pair, passé le point C, il faut faire $b = -m\sqrt{-1}$ & alors la même formule pourra servir pour tous les cas.

Voila quels changemens on est obligé de faire à la formule pour que dans certaines circonstances elle ne nous rende pas imaginaires des expressions qui doivent y être réelles.

17. Il se présente une autre difficulté dans les cas où m est impair, & négatif, il est évident que le tems doit toujours croitre à mésure que le corps s'éloigne du point A cependant supposons que $m = -3$ on aura $\frac{d\,x}{(a-x)^3} = u\,d\,u$ & intégrant $u^2 = \frac{1}{(a-x)^2} - \frac{1}{a^2} = \frac{2\,a\,x - x^2}{a^2\,(a-x)^2}$, & $u = \frac{\sqrt{(2\,a\,x - x^2)}}{a\,(a-x)}$, & par conséquent $d\,t = \frac{d\,x}{u} = \frac{a\,d\,x\,(a-x)}{\sqrt{(2\,a\,x - x^2)}}$, & $t = a\sqrt{(2\,a\,x - x^2)}$ on voit que cette expression du tems est dans ce cas exprimée par des lignes proportionelles aux ordonnées d'un cercle décrit, sur le diamêtre Aa (Fig. 9.), mais elle ne peut servir que jusques en C, puisque depuis ce point les ordonnées décroissent, ce qu'il est

est absurde d'atribuer au tems. Mais si l'on fait reflexion que le radical $a\sqrt{(2ax - x^2)}$ a deux valeurs, on verra bientôt que le signe $+$ de ce radical doit servir de A en C, & le signe $-$ de C en a : on aura donc généralement dans ce dernier cas $t = - a\sqrt{(2ax - x^2} + A$; pour déterminer la constante A qu'on réflechisse que dans le point C les deux valeurs de t doivent être les mêmes, d'où l'on tirera $a^2 = - a^2 + A$ & $A = 2a^2$, & le tems t sera généralement exprimé par $2a^2 - a\sqrt{(ax - x^2)}$; ce n'est donc que le quart de cercle AB qui servira à la construction du tems, jusqu'au point C, & au de là de C on devra construire un cercle du diamètre $= a$ qui touche l'autre en B, & continuer à prendre les tems sur ce nouveau quart de cercle. Quoique ces deux cercles ne puissent pas être contenus dans une même equation algébrique, il est est cependant visible que le quart de cercle AB est également contigu avec BD qu'il le seroit avec le reste du demi cercle.

Cette construction est facile, & exacte, & elle me paroit lever les difficultés qui dans ce cas, & dans un grand nombre d'autres semblables ont arrêté les géométres.

Voila je crois assés d'exemples de formules algébriques, qui pour être appliquées à des cas qu'elles ne peuvent exprimer, rendent imaginaires & absurdes des expressions, qui doivent être réelles par la nature du problême. (*)

C'est

(*) Dans l'article *Gravitation* de l'Enciclopédie, & dans le troisiéme tôme des Recherches sur le sistême du Monde (pag. 198.): il est parlé d'un certain paradoxe qu'on rencontre dans les formules de l'attraction d'un point vers une surface sphérique quelconque. Comme l'explication que j'en ait trouvé, & que j'ai même communiqué à l'Auteur dans une lettre particulière, me paroit fondée, & que d'ailleurs elle tient immédiatement aux principes établis ci-dessus, je crois qu'on voudra me permettre d'ajouter ici deux mots sur ce point. Voici en quoi consiste le paradoxe. Soit cherchée l'attraction d'une surface spérique sur un point placé sur la surface même dans le cas des forces en raison inverse des quarrés des distances. Si l'on commence par considérer le point au delà de la surface, & qu'ayant trouvé l'expression générale de son attraction, on

C'eſt ſans doute un inconvénient dans l'algébre qu'on ne puiſſent pas toujours trouver des formules générales, qui puiſſe s'appliquer à toutes les circonſtances de la queſtion, mais il ſera toujours aſsès facile de reconnoître les cas qui ne peuvent être exprimés par ces équations, & on pourra les corriger par un procédé ſemblable à celui, dont je me ſuis ſervi.

18. Ces cas ſont au reſte plus fréquents dans l'algébre qu'on ne ſe l'imagine communément, & quoique le cas irréductible du troiſiéme dégré ne rende pas l'inconnue abſolument imaginaire, la mauvaiſe méthode qui y conduit ne laiſſe pas de lui en donner la forme, comme tout le monde le ſait.

On

faſſe enſuite évanouir la diſtance de ce point à la ſurface on aura 4ϖ pour l'attraction. Au contraire ſi le point eſt d'abord ſuppoſé au dedans de la ſurface, ſon attraction ſe trouve toujours égale a zero, d'où elle reſte encore nulle quand le point vient toucher la ſurface même. Que ſi l'on veut d'abord regarder le point comme placé ſur la ſurface, on obtient pour lors la formule de ſon attraction $= 2\varpi$. On a donc trois valeurs différentes 4ϖ, 2ϖ, o, qui ſemblent appartenir au même cas; ce qui doit paroitre au prémier aſpect abſurde, & contradictoire. Pour trouver le dénouement de cette difficulté, il faut rechercher avec ſoin ce que ces trois manières de conſidérer le même cas peuvent avoir de différent entr'elles. Or je dis que cette différence dépend du point de la ſurface A qui exerce une force finie, & $= 2\varpi$ le point B, lorſque on fait évanouir leur diſtance AB. Pour s'en convaincre on n'a qu'à réflechir qu'un point de ſurface eſt néceſſairement un infiniment petit des ſecond ordre; & que la fonction AB^2 de la diſtance évanouiſſante dévient auſſi infiniment petite du même ordre, d'où il s'enſuit que l'attraction du point A qui eſt proportionelle à ce point, diviſée par la fonction donnée deviendra finie; & on peut s'aſſûrer d'ailleurs que cette attraction ſera préciſement $= 2\varpi$. Ceci poſé quand on fait venir le point B à la ſurface de dehors, on a l'attraction $= 4\varpi$ qui eſt compoſée de l'attraction 2ϖ du point A, & de l'autre partie 2ϖ qui doit néceſſairement exprimer l'attraction du reſte de la ſurface. Mais ſi l'on fait que le point vienne toucher la ſurface au dedans alors l'attraction 2ϖ du point A devra agir en ſens contraire, & jointe avec l'autre partie 2ϖ qui agit dans le même ſens, qu'auparavant donnera $2\varpi - 2\varpi = o$ pour l'attraction dans ce cas; enfin, ſi le point eſt d'abord placé ſur la ſurface en A, on exclut dans ce cas l'attraction du point de ſurface A, & on a ſeulement 2ϖ pour l'attraction totale, tout de même comme nous le donne le calcul. Pour ſentir mieux la raiſon de ces différences, il faut faire le calcul en entier; on verra aiſément que la différentielle eſt compoſée de deux parties, dont l'une eſt toute multipliée par la diſtance du point à la ſurface, & devient par conſéquent égale

On rencontre un ſemblable inconvénient, lorſqu' on tente de conſtruire une équation au moyen d' une courbe qui n'en eſt pas capable, car quoique ſes racines ſoyent réelles, on trouve pour les déterminer des interſećtions imaginaires, cela arrive ſouvent quand on ſe ſert de deux courbes qui peuvent avoir des abſciſſes auxquelles répondent des appliquées imaginaires, car il eſt évident que ces courbes peuvent avoir, à une abſciſſe commune, des ordonnées égales quoique imaginaires: ce qui ne peut pas ſervir à déterminer cette abſciſſe. Si cependant on ſubſtituoit à la place de ces courbes, des autres que j' appellerai leurs contraires, qui euſſent les ordonnées réelles préciſément où les premiéres les ont imaginaires, les interſećtions de ces deux courbes réſoudroient ſûrement le problême; mais cet ouvrage étant aćtuellement ſous preſſe, je ne m' arrêterai pas à examiner cette matiére, qui me paroit cependant digne de quelque attention.

Avant

à zero, lorſque cette diſtance évanouit, l' autre partie donnant 2π pour intégrale; c' eſt le cas, où le point eſt d' abord placé ſur la ſurface; mais ſi l' on achéve l' intégration avant que de faire évanouir cette diſtance on trouve l' intégrale de la prémiere partie une expreſſion finie, qui ſe réduit au contaćt $= 2\pi$ ſi le corps a été ſuppoſé de dehors, & a -2π ſi on l' a ſuppoſé de dedans, d' où l' on tire pour le prémier cas $2\pi + 2\pi = 4\pi$, & $2\pi - 2\pi = 0$ pour l'autre. Voila donc pourquoi la même formule ne peut pas ſervir pour tous les cas poſſibles, car dans le paſſage du point de dehors en dedans, il faudroit que l' attraćtion 2π devint tout d' un coup $= 0$; & puis $= -2\pi$ ce qui choque direćtement la loi de continuité généralement admiſe dans les formules algébriques. M. Daniel Bernoulli avoit déja ſenti l' incompatibilité de ces cas dans une même formule, comme il paroit dans l' art. 4. du chap. 11. de la Pièce ſur le flux, & réflux de la mer. Au reſte il ne doit pas paroitre étonnant qu' un point qui par rapport à une ſurface doit être régardé comme zero puiſſe dans certains cas éxercer une force finie; car il eſt clair qu' il ſuffit pour cela que la fonćtion qui exprime la force dévienne infinie, & infinie du même ordre que le point eſt infiniment petit. Nous avons vu comment une formule qui eſt toujours égale a zero peut réçevoir une valeur finie dans certains cas particuliers (chap. VI de ma diſſertation ſur le ſon) c' eſt la même choſe qui arrive ici. Au reſte les Géomètres ne ſont plus étrangers a ces ſorres de paradoxes, ſi on les peut nommer ainſi, (Car je n' y vois que des conſéquences toutes naturelles des ſuppoſitions qu' on a fait dans le calcul.) Mr. Clairaut à fait voir un ſemblable cas dans ſa Théorie ſur la figure de la Terre, art. 45., de la prémiere partie, & le

19 Avant cependant que de finir ces réflexions je crois qu'il ne sera pas hors de propos de donner au moyen de la formule de l' art. 10. une démonstration nouvelle & purement géometrique du fameux Théorême des imaginaires, publié premiérement par Mr. D' Alembert dans son Traité de la cause des vents, & puis manié de nouveau par Mr. Euler dans la Dissertation sur les imaginaires déja citée; d' autant plus que ces deux célèbres Géomètres ne l' ont démontré que par les Principes du calcul différentiel. Voici l' énoncé de cette proposition, dont véritablement l' usage me paroit fort rare dans l' Analyse. Une quantité imaginaire quelconque, de la forme $c+d\sqrt{-1}$ élevée à une puissance dont l' exposant soit aussi imaginaire de la même forme, peut toujours se réduire à une imaginaire simple $A+B\sqrt{-1}$, A & B étant des quantités réelles: qu'on pose donc $(a+b\sqrt{-1}.)^{m+n\sqrt{-1}}=A+B\sqrt{-1}$ il s' agit de trouver les valeurs de A & de B.

Soit pour cela $\sqrt{(a^2+b^2)}=r$, & $\frac{a}{r}=cos.\,\varphi$, $\frac{b}{r}=sin.\,\varphi$, de plus $\sqrt{(A^2+B^2)}=R$, & $\frac{A}{R}=cos.\,\theta$, $\frac{B}{R}=$

t sin.

Pere Boschovik dans un mémoire sur l' attraction des corps vers un centre fixe imprimé dans la troisiéme partie du second tôme des Commentaires de l' Académie de Bologne; & on voit dans la dissertation présente que le dénouement des difficultés sur le passage des logaritmes des nombres positifs à ceux des nombres negatifs dépend d' un pareil Principe.

Mr. D' Alembert apporte encore pour objection à la loi de continuité l'exemple de la courbe $y=\sqrt{ax}+\sqrt[4]{a^3(x+b)}$, que Mr. Euler avoit déja proposé dans son Mémoire sur les logaritmes. Cette équation dégagée des radicaux monte au huitiéme dégré; & a généralement un diamètre, cependant dans le cas, où $b=0$ elle ne monte plus qu' au quatriéme, & perd tout d'un coup son diamètre; mais il faut remarquer que cela n' arrive que parceque la courbe dans ce cas devient un sistême de deux, qui sont exprimées par

$y^4-2axy^2+4ax^2y+a^2x^2-a^3x=0$ &

$y^4-2axy^2-4ax^2y+a^2x^2-a^3x=0$

dont chacune en particulier est à la vérité destituée de diamètre; mais leur sistême le conserve toujours. Tous les ordres des courbes algebriques contiennent des exemples de cas semblables. NOTE DE Mr. LOUIS DE LA GRANGE.

sin. θ, on aura $[r\,(cos.\,\varphi + sin.\,\varphi\sqrt{-1})]^{m+n\sqrt{-1}} = R\,(cos.\,\theta + sin.\,\theta\sqrt{-1})$, & en prenant les logaritmes $(m+n\sqrt{-1})\,[l.\,r + l.\,(cos.\,\varphi + sin.\,\varphi\sqrt{-1})] = l.\,R + l.\,(cos.\,\theta + sin.\,\theta\sqrt{-1})$, & par la formule citée $(m+n\sqrt{-1})\,(l.\,r + \varphi\sqrt{-1}) = l.\,R + \theta\sqrt{-1}$, & faisant la multiplication actuelle $m\,l.\,r - n\,\varphi + (n\,l.\,r + m\,\varphi)\sqrt{-1} = l.\,R + \theta\sqrt{-1}$, & comparant les imaginaires avec les imaginaires, & les réelles avec les réelles, on a $m\,l.\,r - n\,\varphi = l.\,R$, $n\,l.\,r + m\,\varphi = \theta$, équation, d'où l'on tirera facilement des valeurs réelles pour R & θ, & par conséquent pour A & B qui en dépendent : car on a $R = e^{m\,l.\,r - n\,\varphi}$, ou bien $R = e^{m\,l.\sqrt{(a^2+b^2)} - n\,Arc.\,sin.\,\frac{b}{\sqrt{(a^2+b^2)}}}$ & $\theta = n\,l.\sqrt{(a^2+b^2)} + m\,Arc.\,sin.\,\frac{b}{\sqrt{(a^2+b^2)}}$ de là $A = R\,cos.\,\theta = e^{m\,l.\sqrt{(a^2+b^2)} - n\,Arc.\,sin.\,\frac{b}{\sqrt{(a^2+b^2)}}}$ $cos.\,[n\,l.\sqrt{(a^2+b^2)} + m\,Arc.\,sin.\,\frac{b}{\sqrt{(a^2+b^2)}}]$ & $B = R\,sin.\,\theta = e^{m\,l.\sqrt{(a^2+b^2)} - n\,Arc.\,sin.\,\frac{b}{\sqrt{(a^2+b^2)}}}$ $sin.\,[n\,l.\sqrt{(a^2+b^2)} + m\,Arc.\,sin.\,\frac{b}{\sqrt{(a^2+b^2)}}]$.



CON-

CONSPECTUS TOTIUS OPERIS.



DE IIS, QUÆ IN SOCIETATE ACTA SUNT COMMENTARII A JOHANNE FRANCISCO CIGNA CONSCRIPTI.

DISSERTATIONES, ET OPUSCULA VARIA.

De

E R R A T A

Pour le Mémoire sur le fluide élastique qui se développe de la Poudre à Canon.

Pag. 9	*lin.* 33	interdiraient	*lisés*	interdirait
14	4	(*r*) Com. pag.		(*r*) Com. pag. 22.
14	12	ne peut-il		ne puisse

In Dissertatione de analogia magnetismi, & electricitatis.

47	32	eo una vitri	ex una vitri
57	*not. b*	secondos	secandos

In Dissertatione circa putrefactionem.

75	1	quanti	quanti ad
86	5	morborum	morborum caussis

In fasciculo stirpium Sardiniae.

88	6	Allionus	Allionius
	26	integerrimus	integerrimis
89	7	Alchemilla	Alchimilla
	13	514.	524.
	16	avenis	aveniis
92	4	cordalis	cordatis
	19	norvosis	nervosis
96	20	refuscente	rufescente
	31	Vinea	Vicia
97	5	lapasanae	lampsanae
	29	Oenante	Oenanthe

In observationibus de glanduloso Ovarii corpore.

	20	fatis	satis
106	10	continuatas	continuatae
108	4	ut	ac

Pour la suite des recherches sur le fluide élastique de la Poudre.

116	20	plus bas	plus haus
129	30	dans l'eau	& de l'eau
135	27	(a)	(7)

Pour la Dissertation sur le son.

Page 11 *ligne* 1 Qui est la même expression &c. *lisez* qui se réduit à la même expression &c.

En effet ayant supposé dans l'art. 4. *que la force motrice dans l'echelle PHShP fût simplement* $= \frac{QM-MR}{HK^2} \times M$, *l'on doit de même ici exprimer les forces motrices des particules par* $\frac{M d^2 y}{dt^2}$, *ou bien supposer* $\frac{2h}{T^2} = 1$.

Page 13 *ligne* 16 on aura sin. $efg = \frac{y^{III} - 2y^{II} + y^{I}}{r}$, *lisez* on aura sin. $efg = - \frac{y^{III} - 2y^{II} + y^{I}}{r}$. *Mais cette erreur n'influe en rien dans le reste du calcul, parceque les différentielles d^2y doivent être aussi prises négativement.*

Page 14 *ligne* 10 *mettez l'art.* 10. *avant* Imaginons.

Page 15 *ligne* 3 *au lieu de l'*art. 10. *lisez* article 11.

Page 19 *ligne* 14 de la quantité $\frac{a}{\sqrt{c}}$ *lisez* de la quantité $\frac{2a}{\sqrt{c}}$; *dans la ligne suivante* au bout d'un tems $\frac{a}{\sqrt{c}} = T\sqrt{(\frac{Sa}{2Pb})}$ *lisez* au bout d'un tems $\frac{2a}{\sqrt{c}} = 2T\sqrt{(\frac{Sa}{2Pb})}$; *dans la ligne* 17 c'est pourquoi, *lisez* mais.

Page 33 *ligne* 4 *au lieu de* (art. 20.) *posez* (art. 21.)

Page 50 *ligne* 8 *au lieu de* Chap. III. *lisez* Chap. II.

Page 57 *ligne* 10 *au lieu de* sin. $\frac{\pi Ht}{2T}$ *lisez* cos. $\frac{\pi Ht}{2T}$.

Page 71 *ligne* 16 à l'ordonnée MN, & à l'unité, *lisez* à l'ordonnée MN, & à la quantité constante $\frac{aH}{T}$; *dans la même page ligne* 18 aux abscisses $am = a^{I}m^{I}$, *ajoutez* ces aires étant divisées par $\frac{aH}{T}$.

Page 102 *ligne* 9, qu'on a enseigné article cité, *lisez* qu'on a enseigné article 38.

Page 112 *ligne dernière* conterons, *lisez* contenterons.

